



تحليل رياضي (3)

السنة : الثانية

القسم: العلوم الأساسية

الاختصاص: هندسة حواسيب





منشورات جامعة دمشق
كلية الهندسة الميكانيكية والكهربائية

تحليل رياضي

(3)

الدكتور

محمد نور شمه

أستاذ في قسم العلوم الأساسية

الدكتور

عازار الشايب

أستاذ في قسم العلوم الأساسية

الدكتور

شكري أبو عرابي

مدرس في قسم العلوم الأساسية

جامعة

دمشق



الصفحة	الموضوع
11	الباب الأول
13	الفصل الأول: المتحول المركب والدالة المركبة
14	الأعداد المركبة وجبرها
15	تمثيل العدد المركب ديكارتياً وقطبياً
29	نظرية نوموافر
34	القطر المخروطية
36	تمارين
50	الدوال المركبة
51	نهلية واستمرار و اشتقاق دالة مركبة
54	الدالة التحليلية و نظرية كوشي - ريمن في الدوال التحليلية
61	لدالة التحليلية ومعادلة لابلاس
63	تصنيف النقاط الشاذة
73	تمارين
87	الفصل الثاني: التكامل المركب (التكاملات الخطية)
92	التكامل الخطي العددي:
94	خواص التكاملات المركبة
95	نظرية كوشي التكاملية
98	استقلال التكامل من الطريق (المسار):
99	صيغ كوشي التكاملية
101	تمارين (3) محلولة
113	الفصل الثالث: السلاسل المركبة وسلاسل تايلور ولورانت
117	السلاسل المركبة:
118	التقارب الشرطي و التقارب بالإطلاق

120	خواص السلاسل المركبة
121	السلاسل الدوال المركبة
121	اختبار فايرشتراس :
122	سلاسل القوى
123	نظرية تايلور في النشر
127	نشر ماك لوران
129	علامات أولر بين الدوال القطعية والدائرية والدالة الأسي:
131	العلاقة بين الدوال الدائرية والقطعية:
133	نشر لورانت:
135	تعيين نوع النقطة الشاذة وفق نشر لورانت:
138	تمارين
147	الفصل الرابع: نظرية الرواسب وتطبيقاته
150	طرق حساب الرواسب:
152	نظرية الرواسب
153	الراسب عند نقطة اللانهاية:
156	تطبيقات نظرية الرواسب في التكاملات الحقيقية:
174	تمارين (4) محلولة
179	الفصل الخامس : التطبيقات المطابقة (المحافظة)
185	بعض التحويلات العامة (التطبيقات المطابقة):
188	بعض التطبيقات الخاصة
194	تمارين محلولة وغير محلولة
201	الباب الثاني
203	الفصل السادس: نشر الدوال وسلسلة وتكامل فورييه
214	الدوال الفردية والدوال الزوجية ونشر فورييه:

216	النشر وفق سلسلة جيوب تمام:
234	النشر العقدي لسلسلة فورييه:
229	التحليل التوافقي
232	العلاقات على سلاسل فورييه:
232	الجمال المتعامدة
234	سلسلة فورييه والجمال المتعامدة:
235	تكامل فورييه
238	الشكل العقدي لتكامل فورييه
239	تكامل فورييه للدوال الفردية و الزوجية
240	تحويل فورييه وعلاقته بتحويل لابلاس:
243	الفصل السابع : الدوال الخاصة
243	تكامل أولر من النوعين (الدالة بيتا و غاما)
249	العلاقة بين الدالتين $\Gamma(a)$ و $\beta(a,b)$
254	دالة الخطأ
255	تكامل فريينيل
256	الجيب التكاملي والتجيب التكاملي
258	اللغارتم التكاملي
259	دوال بيسيل
265	كثيرات حدود ليجاندر
268	أمثلة وتمارين على الدوال الخاصة
377	الفصل الثامن: تحويلات لابلاس
287	تحويل لابلاس لبعض الدوال الأساسية:
290	التحويل المعكوس لتحويل لابلاس
293	الطرق العامة لتحويل لابلاس العكسي:

307	الصيغة العنقدية لتحويل لابلاس العكسي:
308	تطبيقات تحويل لابلاس:
317	حل جملة معادلات تفاضلية خطية:
319	حل المعادلات التكاملية:
321	تحويل Z وعلاقته بتحويل لابلاس
324	تمارين محلولة
333	الباب الثالث
335	الفصل التاسع
337	المعادلات التفاضلية الجزئية من المرتبة الثانية والنمط الزلندي
360	طريقة فصل المتحولات (طريقة فورييه)
367	الفصل العاشر
367	مسائل تؤدي إلى معادلات ذات نمط مكافئي:
377	طريقة فصل المتحولات و المعادلات ذات النمط المكافئي
379	الفصل الحادي عشر
379	المعادلات ذات النمط الناقصي
379	مسائل يزول حلها لمعادلة لابلاس
384	تحويل لابلاس في حل المعادلات التفاضلية الجزئية
388	المعادلات التفاضلية الجزئية بأكثر من متحول
396	تمارين و مسائل محلولة
403	دليل المصطلحات العلمية
408	المراجع
409	اللجنة العلمية و التدقيق اللغوي

بسم الله الرحمن الرحيم

مقدمة:

توافقاً مع الخطة الدراسية الجديدة لكلية الهندسة الميكانيكية والكهربائية في جامعة دمشق كلفنا بإعداد كتاب التحليل الرياضي / 3 / في السنة الثانية لاختصاص قسم الحواسيب. وجدنا أن مفردات هذا المقرر واسعة، ولهذا توخينا عدم الإسهاب في الشرح النظري قدر الإمكان والإكثار من التطبيقات التي تساعد طالب العلوم الهندسية (الحواسيب) بتفهم الأبحاث النظرية واستخدامها من أجل تطبيقات علمية خاصة لدراسته بفرعيها، الميكانيكي والكهربائي و ما يتفرع عنهما من فروع خاصة.

يتألف كتاب التحليل الرياضي / 3 / من ثلاثة أبواب كمايلي :

في الباب الأول بحثنا قضايا التحليل المركب، و نظرية الدوال التحليلية والتكاملات المركبة ونظرية الرواسب والتطبيقات المحافظة .

أما الباب الثاني فقد خصص لنشر وتكامل فورييه و الدوال الخاصة كما بحثنا في الفصل السابع منه موضوع الدوال الخاصة، فدرسنا بعض هذه الدول بالتفصيل والبعض الآخر بإيجاز ، و درسنا تحويلات لابلاس بكاملها وتحويل Z وتطبيقات هذه التحويلات.

أما الباب الثالث فقد خصص لدراسة المعادلات التفاضلية الجزئية و نعني بها المعادلات الفيزيائية الرياضية ودرسنا أنماطاً ثلاثة لهذه المعادلات الزائدية والمكافئة والناقصية ، ثم وضحنا الطرق الخاصة بحل هذه المعادلات ووضعنا بعض التطبيقات.

نرجو أن نكون قد وفقنا في عملنا هذا وتلافينا أخطاء في المؤلفات السابقة كما نرجو من القراء موافقتنا بملاحظاتهم للاستفادة منها في الطبعة القادمة . والله من وراء القصد .

المؤلفون

2013/6 /25

الباب الأول

التحليل المركب

Complex Analysis

الفصل الأول: المتحول المركب والدالة المركبة

الفصل الثاني: التكامل المركب (التكاملات الخطية)

الفصل الثالث: السلاسل المركبة وسلاسل تايلور ولوران

الفصل الرابع: نظرية الرواسب وتطبيقاته

الفصل الخامس: التطبيقات المطابقة (المحافظة)



الفصل الأول

المتحول المركب والدالة المركبة

Complex Numbers and the Complex Functions

إن أول من قدم الأعداد المركبة العالم غيرو لامو كاردانو (Girolamo Cardano) عام 1545م في مقالة بعنوان Ans Magna حيث أعطى قيمة للأعداد السالبة وأسرر خواصها ، ثم جاء العالم الرياضي كارل فريد ريشت (Carl Fridrich) فأعطى الاسم الحالي للأعداد المركبة و استخدمها في إثبات النظرية الأساسية في الجبر (يوجد لكل كثيرة حدود غير ثابتة جذر واحد على الأقل).

ستبحث في هذا الفصل خواص الأعداد المركبة .

يعطي مفهوم التفاضل والتكامل للدوال نوات القيمة المركبة عمقاً جديداً في الرياضيات ، فضلاً على أن طبيعة المتغير المركب تقدم نتائج مفيدة في الرياضيات التطبيقية .

الأعداد المركبة وجبرها

Complex Numbers and their Algebra;9

معلوم أن مجموعة الأعداد الحقيقية \mathbb{R} تحقق خمس قواعد جبرية تسمى مسلمات

الحقل وهي : من أجل الأعداد الحقيقية $a, b, c \in \mathbb{R}$

1. قانون التبديل : $ab = ba$ and $a + b = b + a$

2. قانون التجميع : $(ab)c = a(bc)$ and $(a + b) + c = a + (b + c)$

3. قانون التوزيع : $(a + b)c = ac + bc$ and $a(b + c) = ab + ac$

4. العنصر المحايد : العنصر المحايد للجمع والواحد المحايد للضرب

$$a \cdot 1 = a \cdot 1 \cdot a \text{ and } a + 0 = a \quad 0 + a$$

5. النظير الجمعي والضربي :

$$a + (-a) = 0 = (-a) + a \text{ and } a \cdot a^{-1} = 1 = a^{-1} \cdot a$$

مشكلة وحل :

من أهم نفاثص الأعداد الحقيقية \mathbb{R} أنها لا تزودنا بجميع الحلول الممكنة

لمعادلات كثيرات الحدود مثل المعادلة $x^2 + 1 = 0$ التي لا يمكن أن

تحل باستخدام الأعداد الحقيقية لأن مربع عدد حقيقي عدد غير سالب .

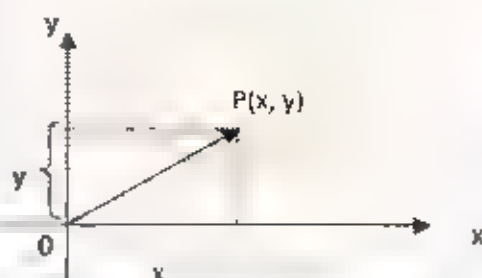
وللتخلص من هذا النقص نعرف مجموعة الأعداد المركبة C على أنها مجموعة كل الأزواج المرتبة (المتجهات) $z = (x, y)$ من الأعداد الحقيقية حيث تحقق هذه الأزواج عمليتي الجمع والضرب التاليتين .

$$(x, y) + (a, b) = (x + a, y + b)$$

$$(x, y) \cdot (a, b) = (xa - yb, xb + ya)$$

تمثيل العدد المركب :

يمكن تمثيل العدد المركب من الشكل $z = (x, y)$ بنقطة في المستوى الديكارتي إحداثياتها x, y أو بالمتجه (قطعة مستقيمة موجهة) مبدؤه نقطة الأصل O ونهايته النقطة (x, y) كما في الشكل التالي



وينص الطريقة نجر عما يلي :

1. مجموع عددين مركبين $(x, y), (a, b)$ يمثل بالمتجه مبدؤه نقطة الأصل O ونهايته النقطة $(x + a, y + b)$.

2. مصروب عددين مركبين $(a, b), (x, y)$ يمثل بالمتجه مبدؤه نقطة الأصل O و نهايته النقطة $(xa - yb, xb + ya)$.

تمثيل العدد المركب ديكارتياً :

مجموعة الأعداد المركبة تحتوي على الأعداد الحقيقية كمجموعة جزئية منها ، حيث إن :

$$(x, y) = (x, 0) + (0, 1)(y, 0)$$

المقدار التخيلي (الرمز i) :

إذا مثلنا $(x, 0)$ بالعدد x و رمزاً للمقدار $(0, 1)$ بالرمز i فإمكاننا كتابة العدد المركب (x, y) على الشكل $z = x + iy$ وهي القيمة القياسية للأعداد المركبة والرمز i يسمى المقدار التخيلي ويحقق الخاصية :

$$i^2 = (0, 1)(0, 1) = (-1, 0) \\ \Rightarrow i^2 = -1$$

جزء العدد المركب :

بما أن $z = x + iy$ ، فإننا نسمي العدد $x = \text{Re } z$ الجزء الحقيقي للعدد z ، بينما نسمي العدد $y = \text{Im } z$ الجزء التخيلي للعدد z .

معكوس العدد المركب :

إن المعكوس الجمعي للعدد المركب $z = x + iy$ هو $-z = -x - iy$ ، بينما المعكوس الضربي للعدد المركب $z = x + iy$ هو :

$$z^{-1} = \frac{1}{x+iy}$$

$$= \frac{x-iy}{x^2+y^2} = \frac{x}{x^2+y^2} - i \frac{y}{x^2+y^2}$$

مثال 1 :

بفرض لدينا العددان $z_1 = 3+4i$ و $z_2 = 1-4i$ والمطلوب :

1. أوجد الجزء الحقيقي و الجزء التخيلي للعدد z_1 .
2. أوجد $z_1 + z_2$ و $z_1 - z_2$ و $z_1 \cdot z_2$.
3. اكتب الكسر $\frac{z_1}{z_2}$ على شكل عدد مركب ؟
4. أوجد المعكوس الجمعي z_2 و المعكوس الضربي z_2^{-1} .

الحل:

1. إن الجزء الحقيقي للعدد z هو $\operatorname{Re} z_1 = 3$ والجزء التخيلي للعدد z_1 هو

$$\operatorname{Im} z_1 = 4$$

2. لحساب الطاب الثاني نكتب :

$$z_1 + z_2 = 4$$

$$z_1 - z_2 = 2 + 8i$$

$$z_1 \cdot z_2 = 19 - 8i$$

3. كتابة الكسر $\frac{z_1}{z_2}$ على شكل عدد مركب نضرب البسط والمقام بمرافق

المقام فلجد:

$$\frac{z_1}{z_2} = \frac{(3+4i)(1+4i)}{1+16}$$

$$\frac{(3-16)+(12+4)i}{17} = \frac{-13}{17} + \frac{16}{17}i$$

4. إن $z_2 = -1+4i$ بينما المعكوس الضربي z_2^{-1} فهو $z_2^{-1} = \frac{1+4i}{17}$

مرافق العدد المركب (\bar{z}) :

مرافق العدد المركب $z = x + iy$ هو $\bar{z} = x - iy$ ومن أهم فوائد المرافق هي :

1. ضرب أي عدد مركب $z = x + iy$ بمرافقه $\bar{z} = x - iy$ هو عدد حقيقي

$$z \bar{z} = x^2 + y^2$$

مركب فمضرب البسط والمقام بمرافق المقام للحصول على عدد مركب

$$z = x + iy$$

2. أن مرافق المرافق لأي عدد مركب z هو العدد للمركب ذاته $\bar{\bar{z}} = z$.

خواص مرافق العدد المركب (z) :

1. المرافق لمجموع عددين مركبين هو مجموع المرافقين :

$$\overline{z_1 + z_2} = \bar{z}_1 + \bar{z}_2$$

الإثبات :

إذا كان $z_1 = x_1 + iy_1$ و $z_2 = x_2 + iy_2$ فإن :

$$\begin{aligned}\overline{z_1 + z_2} &= \overline{(x_1 + iy_1) + (x_2 + iy_2)} \\ &= \overline{(x_1 + x_2) + i(y_1 + y_2)} = (x_1 + x_2) - i(y_1 + y_2) \\ &= (x_1 - iy_1) + (x_2 - iy_2) = \bar{z}_1 + \bar{z}_2\end{aligned}$$

2. المرافق لفرق عددين مركبين هو فرق المرافقين :

$$\overline{z_1 - z_2} = \bar{z}_1 - \bar{z}_2$$

الإثبات :

$$\begin{aligned}\overline{z_1 - z_2} &= \overline{(x_1 + iy_1) - (x_2 + iy_2)} \\ &= \overline{(x_1 - x_2) + i(y_1 - y_2)} = (x_1 - x_2) - i(y_1 - y_2) \\ &= (x_1 - iy_1) - (x_2 - iy_2) = \bar{z}_1 - \bar{z}_2\end{aligned}$$

3. المرافق لمضروب عددين مركبين هو مضروب المرافقين :

$$\overline{z_1 \cdot z_2} = \bar{z}_1 \cdot \bar{z}_2$$

$$\overline{z_1 \cdot z_2} = \overline{(x_1 + i y_1) \cdot (x_2 + i y_2)} \quad \text{الإثبات :}$$

$$= \overline{(x_1 x_2 - y_1 y_2) + i(x_1 y_2 + x_2 y_1)}$$

$$= x_1 (x_2 - i y_2) - i y_1 (x_2 - i y_2)$$

$$= (x_1 - i y_1) \cdot (x_2 - i y_2) = \bar{z}_1 \cdot \bar{z}_2$$

4. مرافق مضروب عدد حقيقي α بالعدد المركب z هو ناتج ضرب العدد

$$\alpha \cdot z = \alpha \cdot \bar{z} \quad \text{الحقيقي } \alpha \text{ يرافق العدد المركب } z$$

الإثبات: اعتماداً على الخاصية 4 نجد :

$$\alpha \cdot z = \alpha \cdot \bar{z} = \alpha \cdot z$$

5. المرافق لقسمة عددين مركبين هو ناتج قسمة المرافقين :

$$\overline{z_1 / z_2} = \bar{z}_1 / \bar{z}_2$$

$$\overline{z_1 / z_2} = \overline{(z_1 \cdot z_2) / (z_2 \cdot z_2)} \quad \text{الإثبات : إن}$$

و اعتماداً على القاعدة $z \cdot \bar{z} = x^2 + y^2$ عدد يمكن إخراجهِ خارج المرافق :

$$\overline{z_1 / z_2} = \frac{1}{\overline{(z_2 \cdot z_2)}} (z_1 \cdot \overline{z_2})$$

$$\frac{1}{\overline{(z_2 \cdot z_2)}} (z_1 \cdot \overline{z_2}) = \frac{\overline{z_1}}{\overline{z_2}} \quad \text{و اعتماداً على الخاصية 4 نجد}$$

طويلة العدد المركب ($|z|$):

هي الجذر الموجب للمضروب $z \cdot \overline{z}$ ، أي أن : $|z| = \sqrt{x^2 + y^2}$

وهو عدد حقيقي يعبر عن طويلة المتجه z . مما تقدم يستنتج أن :

$$|z| = |\overline{z}| = \sqrt{x^2 + y^2}$$

تعميم :

يمكننا تعميم فكرة الجمع و الطرح والضرب لعدين مركبين إلى أكثر من عدين مركبين وتبقى الخواص السابقة صحيحة ،

الخلاصة :

المرافق لمجموع (أو فرق أو ضرب أو قسمة) عدين مركبين هو ناتج جمع (أو فرق أو ضرب أو قسمة) المرافقين أي :

$$1. \overline{z_1 + z_2} = \bar{z}_1 + \bar{z}_2$$

$$2. \overline{z_1 - z_2} = \bar{z}_1 - \bar{z}_2$$

$$3. \overline{z_1 \cdot z_2} = \bar{z}_1 \cdot \bar{z}_2$$

$$4. \overline{z_1 / z_2} = \bar{z}_1 / \bar{z}_2$$

$$5. z \cdot \bar{z} = x^2 + y^2 = |z|^2$$

$$6. \overline{\bar{z}} = z$$

$$7. \overline{\alpha \cdot z} = \bar{\alpha} \cdot \bar{z}$$

مثال 2

بفرض لدينا العدد $z = x + iy$ أثبت :

$$1. z + \bar{z} = 2x = 2\operatorname{Re}(z)$$

$$2. z - \bar{z} = 2iy = 2i\operatorname{Im}(z)$$

$$3. z^2 - \bar{z}^2 = 4ixy = 4i\operatorname{Im}(z^2)$$

الإثبات :

بالتعويض المباشر عن z و \bar{z} بقيمتها نحصل على الإثباتات المطلوبة .

تمارين (1.1)

بفرض لدينا العددان $z_1 = 30 + 4i$ و $z_2 = 10 - 4i$ والمطلوب :

1. أوجد $z_1 + z_2$ و $z_1 \cdot z_2$.
2. أوجد الجزء الحقيقي و الجزء التخيلي لكل من $z_1 + z_2$ و $z_1 \cdot z_2$.
3. اكتب الكسر $\frac{z_1}{z_2}$ على شكل عدد مركب ؟
4. أوجد المعكوس الجمعي z_1 و المعكوس الضربي z_2^{-1} .
5. أثبت أن $\operatorname{Re}(iz) = -\operatorname{Im}(z)$.
6. أثبت أن $\operatorname{Re}(z) = \operatorname{Im}(iz)$.
7. أثبت أن المرافق لمرافق أي عدد مركب z هو العدد المركب \bar{z} .
8. أثبت صحة مايلي :

$(1 + 2i)(1 - 2i) = 5$	$(2.5 + 2.5i)(1 - 1i) = 5$
$\frac{1 + 2i}{4 - 1i} = 0.1 + 0.529i$	$\frac{(1 + 2i)}{(1 - 2i)} = -0.6 + 0.8i$
$\frac{17i}{4 - 1i} + \frac{10}{(1 - 2i)} = 1 + 8i$	$\frac{(1 + 2i)}{(1 - 2i)} = (-1.6 + 6.8i) = 1 - 6i$
$\frac{(1 + 2i)(1 - 2i)}{1 - 1i} = 2.5 + 2.5i$	$\frac{[(1 + 2i)(1 - 2i)]}{(2.5 + 2.5i)} = 1 - i$

$\frac{(1+2i)(1-2i)}{1-i} = (0.5+0.5i) - 2+2i$	$\frac{[(1+2i)(1-2i)]}{(2.5+2.5i)} = 1-i$
$\frac{(1+2i)(1-2i)}{(1-1i)(2.5+2.5i)} = 1$	$\frac{[(2.5+2.5i)(1-1i)]}{5i} = i$

بعض الإجابات :

$z_1 + z_2 = 40$	$z_1 z_2 = 316 - 84i$
$z_1 - z_2 = 20 + 8i$	$\frac{z_1}{z_2} = 2.448 + i 3.79i$
$z_2 = 10 + 4i$	$(z_2) \quad 0.091 \quad (0.031)$

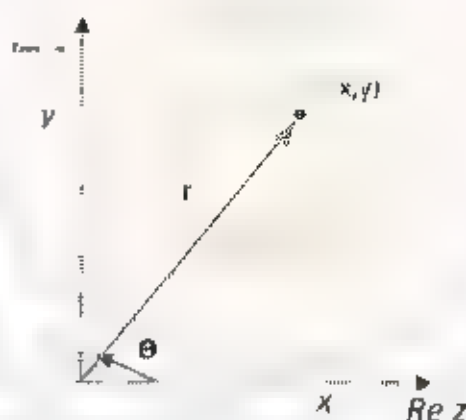
التمثيل القطبي Polar Representation

إذا اعتبرنا أن العدد المركب $z = (x, y)$ متجه فإن طويلته وزاوية دوران هذا المتجه مع محور السينات تحددان العدد المركب بشكل وحيد بسميه التمثيل القطبي للعدد المركب $z = (x, y)$ أي أن $z = (r, \theta)$ حيث أن :

$$r = |z| = \sqrt{x^2 + y^2} \quad ; \quad r \geq 0$$

$$\theta = \arctan \frac{y}{x} \quad ; \quad -\pi \leq \theta < \pi$$

كما هو موضح بالرسم التالي :



تسمى القيمة الأساسية للإزاحة الزاوية (argument)، ويرمز لها بالرمز $\text{Arg } z$ و
 $\text{Arg } z + 2\pi K$ ، حيث K عدد صحيح ثابت ، للدلالة على
 نمتخدم العبارة :
 زاوية معينة .

التمثيل المثلثي : وبالرجوع إلى المتجه الأصلي z نلاحظ أن :

$$x = r \cos \theta = |z| \cos(\arg z)$$

$$y = r \sin \theta = |z| \sin(\arg z)$$

$$z = x + iy = r(\cos \theta + i \sin \theta) \quad \text{وبالتالي :}$$

$$z = |z| [\cos(\arg z) + i \sin(\arg z)] , z \neq 0 \quad \text{أو يمكننا أن نكتب :}$$

وهو التمثيل المثلثي للعدد المركب z .

التمثيل الأسّي :

اعتماداً على صحة العلاقة المثلثية التي تربط بين الحالة المثلثية و الأسية التالية :

$$e^{i\theta} = (\cos \theta + i \sin \theta) \quad \text{نستنتج الصيغة الأسية للعدد المركب:}$$

$$z = r \cdot e^{i\theta}$$

الخلاصة : نستطيع التعبير عن العدد المركب بإحدى الحالات التالية

1. التمثيل الديكارتي $z = (x, y) = x + iy$

2. التمثيل القطبي $z = (r, \theta)$

3. التمثيل المثلثي : $z = r \cos \theta + i r \sin \theta$

4. التمثيل الأسّي : $z = r \cdot e^{i\theta}$

مع إمكانية الرسم البياني لكل حالة من الحالات السابقة .

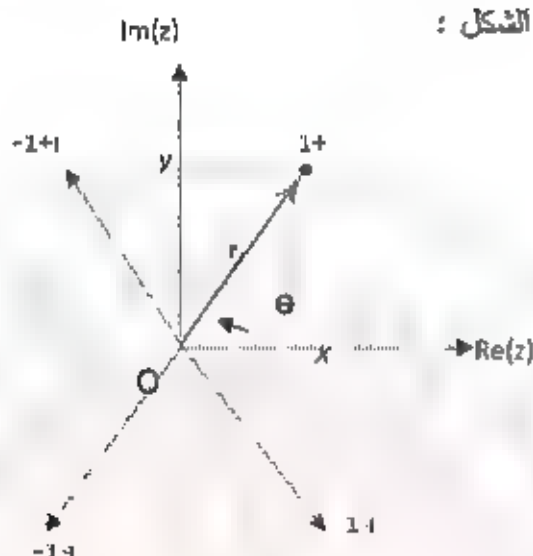
مثال 3 أوجد التمثيل القطبي للأعداد التالية

1. $1 + i$ 2. $1 - i$
3. $1 + i$ 4. $-1 - i$

نلاحظ أن :

الزاوية	الطويلة	العدد المركب
$\arg(1 + i) = 45^\circ$	$ 1 + i $	$1 + i$
$\arg(1 - i) = -45^\circ$	$ 1 - i $	$1 - i$
$\arg(-1 - i) = -135^\circ$	$ -1 - i $	$-1 - i$
$\arg(-1 + i) = 135^\circ$	$ -1 + i $	$-1 + i$

لاحظ الشكل :



الزوايا القطبية غير وحيدة التحديد ، أي أن زاوية الميل تأخذ قيماً متعددة كما يلي :

$$1. \arg(1+i) = \frac{\pi}{4} + 2\pi k$$

$$2. \arg(1-i) = -\frac{\pi}{4} + 2\pi k$$

$$3. \arg(-1-i) = -\frac{3\pi}{4} + 2\pi k$$

$$4. \arg(-1+i) = \frac{3\pi}{4} + 2\pi k$$

حيث أن k عدد صحيح ، و بالتالي فالتمثيل القطبي للأعداد السابقة هو :

$$1. \quad 1 + i = \sqrt{2} \left[\cos\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) \right]$$

$$2. \quad 1 - i = \sqrt{2} \left[\cos\left(-\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) + i \sin\left(-\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) \right]$$

$$3. \quad -1 + i = \sqrt{2} \left[\cos\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\pi}{2} + 2\pi k\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\pi}{2} + 2\pi k\right) \right]$$

$$4. \quad -1 - i = \sqrt{2} \left[\cos\left(\frac{\pi}{4} + \pi + 2\pi k\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4} + \pi + 2\pi k\right) \right]$$

نظرية دوموافر (De Moivre's theorem) :

أثبت صحتها العالم العربي أبراهام دوموافر (1667 - 1754) م والتي نتلخص

$$\text{بالعلاقة : } (\cos \theta + i \sin \theta)^n = (\cos n\theta + i \sin n\theta)$$

حيث إن n عدد طبيعي. ولطرية دوموافر تطبيقات مفيدة منها النتيجة التالية :

نتيجة (1) : يستطيع حساب عدد مركب من الشكل z^n كما يلي :

$$\begin{aligned} z^n &= r^n e^{in\theta} = r^n (\cos \theta + i \sin \theta)^n \\ &= r^n (\cos n\theta + i \sin n\theta) \end{aligned}$$

مثال 4

احسب كلا من العددين التاليين : $z_1 = (1+i)^8$, $z_2 = (1+i)^9$

الحل : نستطيع أن نصرب العدد $(1+i)$ في نفسه 8 مرات للحصول على الناتج

، ولكن باستخدام نظرية دوموافر نحصل على الجواب بطريقة أسهل :

$$1 + i = \sqrt{2} \left[\cos\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi k\right) \right]$$

وباستخدام القيمة الأساسية للزاوية نحصل على المساواة :

$$1+i = \sqrt{2} \left[\cos\left(\frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) \right]$$

ومن نظرية ديموافر نحصل على :

$$\begin{aligned} (1+i)^8 &= \sqrt{2}^8 \left[\cos\left(\frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) \right]^8 \\ &= 2^4 \left[\cos\left(8 \cdot \frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(8 \cdot \frac{\pi}{4}\right) \right] = 16 (1+i \cdot 0) = 16 \end{aligned}$$

وبالتالي : $z_1 = 16$ ونعكس الطريقة السابقة نجد أن :

$$\begin{aligned} (1+i)^9 &= \sqrt{2}^9 \left[\cos\left(\frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) \right]^9 \\ &= 2^4 \cdot 2^{\frac{1}{2}} \left[\cos\left(9 \cdot \frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(9 \cdot \frac{\pi}{4}\right) \right] \\ &= 2^4 \left[\cos\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4} + 2\pi\right) \right] \\ &= 2^4 \left[\cos\left(\frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) \right] = 2^4 \left[\frac{\sqrt{2}}{2} + i \frac{\sqrt{2}}{2} \right] \\ \Rightarrow z_2 &= 16 + 16i \end{aligned}$$

طريقة ثانية لحساب $z_2 = (1+i)^9$

$$z_2 = (1+i)^9 = (1+i)^8 (1+i) = 16 (1+i) = 16 + 16i$$

نتيجة (2): نستطيع حساب جذور لعدد مركب من الشكل $z^n = w$ اعتماداً

$$z_0 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{12}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{12}\right) \right] = \left(1, \frac{\pi}{12}\right)$$

$$z_1 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{12} + \pi\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{12} + \pi\right) \right] = \left(1, \frac{13\pi}{12}\right)$$

$$w^{\frac{1}{3}} = \left[\cos\left(\frac{\pi}{18} + \frac{2\pi k}{3}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{18} + \frac{2\pi k}{3}\right) \right] : \text{عندما } n=3 \text{ نجد}$$

يوجد ثلاثة جذور هي :

$$z_0 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{18}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{18}\right) \right] = \left(1, \frac{\pi}{18}\right)$$

$$z_1 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{18} + \frac{2\pi}{3}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{18} + \frac{2\pi}{3}\right) \right] = \left(1, \frac{13\pi}{18}\right)$$

$$z_2 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{18} + \frac{4\pi}{3}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{18} + \frac{4\pi}{3}\right) \right] = \left(1, \frac{25\pi}{18}\right)$$

$$w^{\frac{1}{4}} = \left[\cos\left(\frac{\pi}{24} + \frac{2\pi k}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{24} + \frac{2\pi k}{4}\right) \right] : \text{عندما } n=4 \text{ نجد}$$

أي يوجد أربعة جذور هي :

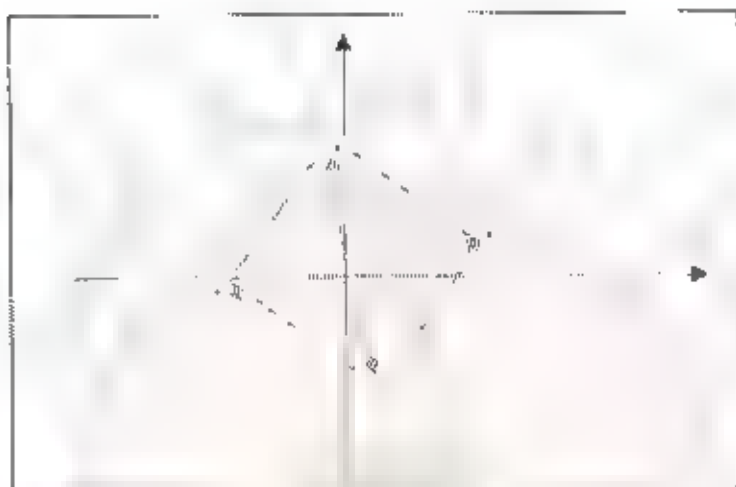
$$z_0 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{24}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{24}\right) \right] = \left(1, \frac{\pi}{24}\right)$$

$$z_1 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{24} + \frac{\pi}{2}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{24} + \frac{\pi}{2}\right) \right] = \left(1, \frac{13\pi}{24}\right)$$

$$z_2 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{24} + \pi\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{24} + \pi\right) \right] = \left(1, \frac{25\pi}{24}\right)$$

$$z_3 = \left[\cos\left(\frac{\pi}{24} + \frac{3\pi}{2}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{24} + \frac{3\pi}{2}\right) \right] = \left(1, \frac{37\pi}{24}\right)$$

إن جذور العدد المركب في كل حالة من الحالات تشكل مضلعاً منتظماً كما في الشكل :



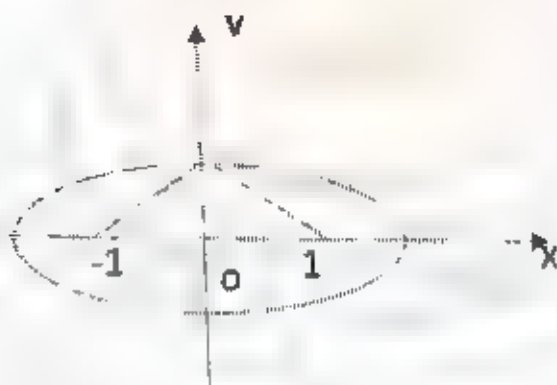
القطوع المخروطية :

نستطيع تعريف القطوع المخروطية (القطع الناقص و القطع الزائد و القطع المكافئ) بدلالة المسافة كما يلي :

1. القطع الناقص :

يعرف القطع الناقص على أنه مجموعة نقاط المستوي الإحداثي التي يكون مجموع بعدي كل منها عن نقطتين ثابتتين في هذا المستوي يساوي مقداراً ثابتاً ، و تسمى النقطتان A, B بؤرتي القطع الناقص ، ولوجود القطع الناقص الذي يمر بالنقطة i ، وبؤرتاه $A \equiv +1, B \equiv -1$.

الحل: إن المتجه z_0 من النقطة z_0 إلى النقطة z ، و اعتماداً على تعريف القطع الناقص نجد : $|z+1| + |z-1| = c$ الشكل التالي :



حيث c عدد حقيقي ثابت ، وبما أن $z=i$ تحقق هذه المعادلة

$$i-1 + i+1 = 2\sqrt{2} - \pi \quad \text{إذاً}$$

$$|z-1| + |z+1| = 2\sqrt{2} \quad \text{فالقسط الدائري يعطى بالمعادلة :}$$

2. القطع المكافئ :

يعرف القطع المكافئ على أنه مجموعة نقاط المستوى الإحداثي التي يكون مجموع بعدها عن نقطة ثابتة A في هذا المستوى يساوي بعدها عن مستقيم ثابت ما ، و تسمى النقطة A بؤرة القطع المكافئ ، ويسمى المستقيم L (دليله) ، لنوجد معادلة القطع المكافئ الذي بؤرته F و دليله المستقيم L .

الحل: اعتماداً على تعريف القطع المكافئ نجد : $|z-1| = y+1$

$$\sqrt{x^2 + (y-1)^2} = y+1 \quad \text{و بالإصلاح نجد :}$$

$$x^2 + (y-1)^2 = y^2 + 1 + 2y$$

$$\Rightarrow x^2 = 4y \Rightarrow y = \frac{x^2}{4} \quad \text{وبالتربيع نجد :}$$

3. القطع الزائد:

يعرف القطع الزائد على أنه مجموعة نقاط المستوى الإحداثي التي يكون فيها فرق بعدي كل منها عن نقطتين ثابتتين في هذا المستوى يساوي مقداراً ثابتاً .
و تسمى النقطتان A, B بؤرتي القطع الزائد ، ولنوجد القطع الزائد الذي يمر بالنقطة $1+i$ ، وبؤرتاه $A=+1, B=-1$ ؟

الحل: اعتماداً على تعريف القطع الزائد نجد : $|z-1| - |z+1| = c$

حيث c عدد حقيقي ثابت ، وبما أن $z = 1+i$ تحقق هذه المعادلة الشكل (4-1)

$$\text{إذاً } |1-i| - |1+i| = -1 + \sqrt{5} = c$$

فالقطع الزائد يعطى بالمعادلة : $|z-1| - |z+1| = -1 + \sqrt{5}$

حالة خاصة : عندما يكون $c=0$ نحصل على مستقيم منطبق على المحور oy لأن :

$$\begin{aligned} |x+iy-1| - |x+iy+1| &= 0 \\ \Rightarrow (x-1)^2 + y^2 &= (x+1)^2 + y^2 \\ \Rightarrow x &= 0 \end{aligned}$$

تمارين داعمة

في التمارين التالية من (1) وحتى (12) أوجد الطويلة ، و الزاوية ، ثم التمثيل القطبي للأعداد المركبة التالية :

- | | | |
|--|---|---|
| 1. i^3 | 2. i^4 | 3. i |
| 4. $\frac{1}{2} + i\frac{\sqrt{3}}{2}$ | 5. $-\frac{1}{2} - i\frac{\sqrt{3}}{2}$ | 6. $-\frac{1}{2} + i\frac{\sqrt{3}}{2}$ |
| 7. $\sqrt{3} - i$ | 8. $-\sqrt{3} - i$ | 9. $-\sqrt{3} + i$ |

$$10 \quad 2-i \quad 11 \quad 12-5i \quad 12 \quad 1+5i$$

في التمارين التالية من (13) وحتى (18) استخدم نظرية دوموافر لكتابة كل الأعداد المركبة بالصيغة $x+iy$:

$$13 \quad (1+i)^{11} \quad 14 \quad (1-i)^{11} \quad 15 \quad (3-3i)^{10}$$

$$16 \quad (\sqrt{3}-i)^7 \quad 17 \quad (\sqrt{3}+i)^7 \quad 18 \quad (\sqrt{2}+i)^7$$

في التمارين التالية من (19) وحتى (24) استخدم نظرية دوموافر لإيجاد جميع الحلول لكل من المعادلات التالية :

$$19 \quad z^2=1+i \quad 20 \quad z^3=1 \quad 21 \quad z^2=1+i$$

$$22 \quad z^3=1+\sqrt{3}i \quad 23 \quad z^3=2+i \quad 24 \quad z^4=1+i$$

25. أوجد جذور المرتبة الثانية و الثالثة و الرابعة و الخامسة للعدد $1+i$ مع رسم جذور المرتبة الخامسة .

26. أوجد معادلة القطع الناقص الذي بؤرتاه $1+i$ ويمر بالنقطة $3+i$.
 بالصيغة المناظرة في الهندسة التحليلية .

27. أوجد معادلة القطع الناقص الذي بؤرتاه 1 و i ويمر بالنقطة

0 . مالمصيغة المنظرة في الهندسة التحليلية .

28 أوجد معادلة القطع المكافئ الذي بؤرتاه $1+i$ و دليله المستقيم

$$x+y=0$$

29. أوجد المعادلة العامة في الصورة المركبة للقطع الزائد الذي بؤرتاه

$$a, b$$

تمارين محلولة

أولاً : تمارين (Solved Problems)

تمرين 1 بسط التركيب التالي : $z = 2 + 2i - \frac{2}{2 + 2i}$ واكتب الناتج

بالشكلين الجبري و المثلثي :

الحل : أولاً جبرياً : بالإصلاح نجد : $z = 2 + 2i - \frac{2(2 - 2i)}{4 + 4}$

$$\Rightarrow z = \frac{3}{2} + \frac{5}{2}i = x + iy$$

أي أن الشكل الجبري (الديكارتي) هو : $x = \frac{3}{2}$ $y = \frac{5}{2}$

ثانياً مثلاً : $r = |Z| = \sqrt{x^2 + y^2} = \sqrt{\frac{9}{4} + \frac{25}{4}}$

$$r = \frac{\sqrt{34}}{2} \quad \theta = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{y}{x}\right) = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{5}{3}\right)$$

$$Z = r(\cos \theta + i \sin \theta)$$

تمرين 2 احسب الجذور الأربعة للعدد 1 من المرتبة الرابعة:

الحل: نكتب العدد 1 بالشكل :

$$1 = e^{i(2k\pi)}$$

$$Z^4 = e^{i\frac{2k\pi}{4}} \quad k = 0, 1, 2, 3$$

فالجذور الأربعة هي : $Z_0 = 1, Z_1 = e^{i\frac{2\pi}{4}} = e^{i\frac{\pi}{2}} = i$

$$Z_2 = e^{i\frac{4\pi}{4}} = e^{i\pi} = -1, Z_3 = e^{i\frac{6\pi}{4}} = (e^{i\frac{\pi}{2}})^3 = -i$$

نلاحظ أن : $Z_0 + Z_1 + Z_2 + Z_3 = 0$

عين الجزء الحقيقي والجزء التخيلي للعدد المركب:

تمرين 3

$$Z = \ln(3+i)$$

الحل : لنكتب العدد $z = 3 + i$ بالشكل الأسّي، حيث إن :

$$x=3, y=1$$

$$r = \sqrt{3^2 + 1^2} = 2, \theta = \arctan\left(\frac{1}{3}\right) = 0.32 \text{ Rad} = 18.34 \text{ Deg}$$

$$Z = \ln(2e^{i(18.32+360k)}) \Rightarrow Z = \ln 2 + i(18.32 + 360k)$$

تمرين 4 احسب الأجزاء الحقيقية والمركبة للتراكيب التالية:

$Z_1 = \ln(-5)$	$Z = \ln(\sqrt{3} + i)$
$Z_3 = (i)^i$	$Z_4 = \ln(2 - 2i)$

الحل: أولاً نبدأ من $Z_1 = \ln(-5)$

$$Z_1 = \ln(-1)5 = \ln(-1) + \ln 5 = \ln 5 + \ln(e^{i(\pi+2\pi k)})$$

$$Z = 0.6989 + i(\pi + 2\pi k) ; x = 0.6989, y = (\pi + 2\pi k)$$

ثانياً: $Z_2 = \ln(\sqrt{3} + i)$ لنكتب العبارة $\sqrt{3} + i$ بالشكل الأسّي

حيث إن : $x = \sqrt{3}, y = 1$ فلنجد :

$$r = \sqrt{3+1} = 2, \theta_1 = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{1}{\sqrt{3}}\right) = \frac{\pi}{6}$$

$$Z_1 = \ln[2e^{i(\frac{\pi}{6} + 2\pi k)}] = \ln 2 + i\left(\frac{\pi}{6} + 2\pi k\right)$$

$$= 0.301 + i\left(\frac{\pi}{6} + 2\pi k\right) \quad ; \quad x = 0.301 \quad ; \quad y = \frac{\pi}{6} + 2\pi k$$

ثالثاً : $Z_1 = (i)^i$ حيث إن $i = e^{i(\frac{\pi}{2} + 2\pi k)}$ و بالتالي :

$$(i)^i = e^{i/\ln i} = e^{i[i(\frac{\pi}{2} + 2\pi k)]} = e^{-\frac{\pi}{2}} \cdot e^{i2\pi k} = e^{-\frac{\pi}{2}}$$

رابعاً : $Z_4 = \ln(2 \cdot 2i)$

لنكتب العبارة $2 \cdot 2i$ بالشكل الأسّي حيث إن $x = 2$ $y = 2$

$$r = \sqrt{2^2 + 2^2} = 2\sqrt{2}, \theta = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{2}{2}\right) = \operatorname{tg}^{-1}(1) = \frac{\pi}{4}$$

$$Z_4 = \ln 2\sqrt{2}e = \ln 2^{\frac{3}{2}} + i\left(\frac{7}{4}\pi + 2\pi k\right) = \frac{3}{2}\ln 2 + i\left(\frac{7}{4}\pi + 2\pi k\right)$$

تمرين 5 لدينا إحداثيات رؤوس المثلث ABC هي:

$A(1,2), B(4,-2), C(1,-6)$ برهن أن هذا المثلث متساوي الساقين

واحسب أطوال أضلاعه معتمداً على مفهوم العدد المركب.

الحل: نلاحظ أن النقاط A, B, C تمثل الأعداد المركبة التالية:

$$A = Z_1 = 1 + 2i \quad , \quad B = Z_2 = 4 - 2i \quad , \quad C = Z_3 = 1 - 6i$$

وبالتالي يمكن معرفة أطوال أضلاع المثلث السابق كما يلي:

$$|Z_1 - Z_2| = |(1 - 4) + i(2 + 2)| = \sqrt{9 + 16} = 5$$

$$|Z_1 - Z_3| = |(1 - 1) + i(2 + 6)| = |i(8)| = 8$$

$$|Z_2 - Z_3| = |(4 - 1) + i(-2 + 6)| = \sqrt{9 + 16} = 5$$

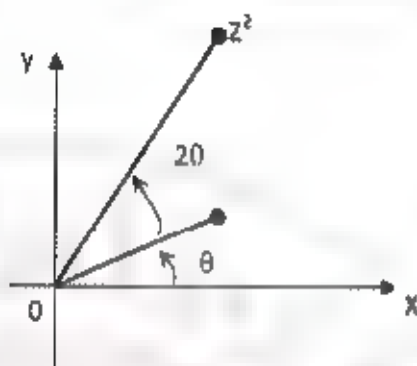
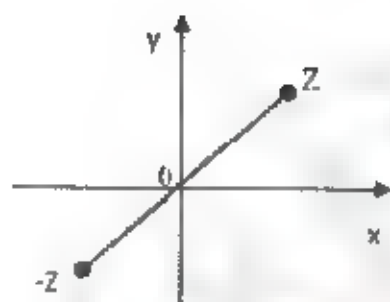
إذاً فالمثلث متساوي الساقين.

تمرين 6

بفرض Z عدداً مركباً حيث $Z = x + iy$ أو $Z = re^{i\theta}$ معلوم عين بالرسم

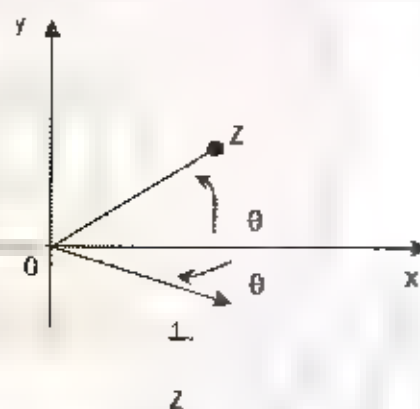
الأعداد التالية: \bar{Z} , $-Z$, $\frac{1}{Z}$, Z^2

الحل: انظر الأشكال التالية : إن $-Z = -x - iy$



$$\frac{1}{Z} = \frac{1}{re^{i\theta}} = \frac{1}{r} e^{-i\theta}$$

$$Z^2 = re^{i\theta} \cdot re^{i\theta} = r^2 e^{2i\theta}$$



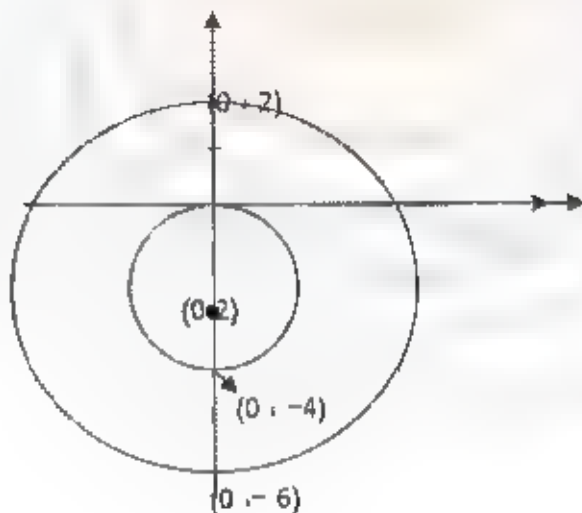
تمرين 7 عين في المستوي المركب Z المجموعات النقطية التالية:

أ. $2 \leq |Z+1| < 4$. ب. $\arg\left(\frac{Z+1}{Z-1}\right) = 0$

ج. $\left|\frac{Z-1}{Z+1}\right| = 2$. د. $\left|\frac{Z+2}{Z-2}\right| > \frac{1}{2}$

هـ. $5 \leq |Z+1| + |Z-1|$. و. $|Z+1||Z-1| = 1$

الحل: أ. سوف نحل هذه المسألة هندسياً أولاً ثم جبرياً المجموعة $2 \leq |Z+2|$ تمثل خارج (مع المحيط) دائرة مركزها $(-2, 0)$ ونصف قطرها 2 والمجموعة $|Z+2| < 4$ تمثل داخل الدائرة وبالتالي المجموعة المطلوبة هي خارج الدائرة الأولى وداخل الثانية مع أخذ المحيطين.



ب. عين المجموعة $\arg\left(\frac{Z+1}{Z-1}\right)=0$ لأجل ذلك نبسط عبارة $\frac{Z+1}{Z-1}$

$$\frac{Z+1}{Z-1} = \frac{x+1+iy}{x-1+iy} = \frac{[x+1+iy][x-1-iy]}{(x-1)^2+y^2}$$

$$= \frac{x^2-1+y^2+i[y(x-1)-y(x+1)]}{(x-1)^2+y^2}$$

حسب الشرط يجب أن يكون البسط معدوماً أي:

$$x^2+y^2-1=0 \quad y(x-1)-y(x+1)=0$$

$$x^2+y^2-1=0 \quad y=0$$

والنقاط هي نقاط الدائرة ومحور السينات أي: $x=+1$ ويشكل عام $y=0$

بحق أيضاً $\arg\left(\frac{Z+1}{Z-1}\right)=0$

$$\left|\frac{Z-1}{Z+1}\right|=2 \quad \text{لدينا ج.}$$

$$\frac{(x-1)^2+y^2}{(x+1)^2+y^2}=4 \quad \text{أي أن :}$$

$$x^2-2x+1+y^2=4x^2+8x+4+4y^2$$

$$(x^2 + y^2) + \frac{10}{3}x + 1 = 0$$

$$\frac{4}{3} \text{ نصف قطرها } \left(x + \frac{5}{3}\right)^2 + y^2 - \frac{16}{9} = 0 \text{ هي دائرة مركزها } \left(-\frac{5}{3}, 0\right)$$

د. لدينا $\left|\frac{z+2}{z-2}\right| > 2$ وبالتالي $\left|\frac{x+2+iy}{x-2+iy}\right| > 2$ بضرب بالمرافق :

$$\frac{(x+2)^2 + y^2}{(x-2)^2 + y^2} > 4$$

$$\Rightarrow x^2 + 4x + 4 + y^2 > 4x^2 - 16x + 16 + 4y^2$$

$$> \left(x - \frac{10}{3}\right)^2 - \frac{64}{9} < 0$$

وهو قرص دائري (داخل دائرة) مركزه $\left(\frac{10}{3}, 0\right)$ نصف قطره $\frac{5}{3}$

هـ. المجموعة $1 \leq |z+1|$ هي مجموعة النقاط التي مجموع

بعديها عن $(-1, -1)$ أكبر أو يساوي 5 فهي خارج قطع ناقص محرقاه $(-1, 1)$ ونصف محوره الكبير $\frac{5}{2}$.

و. المجموعة $|z+1| \cdot |z-1| = 1$ تصاغ بالشكل :

$$[(x+1)^2 + y^2][(x-1)^2 + y^2] = 1$$

$$\Rightarrow (x^2 + y^2 + 1)^2 - 4x^2 = 1$$

$$(r^2 + 1)^2 - 4r^2 \cos^2 \theta = 1 \quad \text{وبالانتقال للحالة القطبية :}$$

$$\Rightarrow r^4 + 2r^2 - 4r^2 \cos^2 \theta = 0$$

$$\Rightarrow r^2(r^2 + 2 - 4\cos^2 \theta) = 0$$

$$\Rightarrow r^2 = 4\cos^2 \theta \quad \text{أو} \quad r = 0$$

$$\Rightarrow r^2 = 2(2\cos^2 \theta - 1) = 2(1 + \cos 2\theta - 1)$$

$$\Rightarrow r^2 = 2\cos 2\theta$$

تمارين إضافية *Supplementary Problems*:

1. اكتب الأعداد التالية بالشكل $x + iy$

أ. $(2 - 3i)(2 + 2i)(5 - 4i)$

ب. $(-1 + 3i)(7 - 5i) + 3 - 4i$

ج. $(3i - 5) - (6 - 2i)^2$

2. ليكن $Z_1 = 2 - 3i$ $Z_2 = -1 + 5i$ أوجد $\frac{Z_1}{Z_2}$ وفق التمثيل المثلثي.

3. برهن اعتماداً على الأعداد المركبة أن أقطار متوازي الأضلاع متتاسبة.

4. أوجد اعتماداً على الأعداد المركبة معادلة المستقيم الواصل بين نقطتين $A(x_1, y_1)$ و $B(x_2, y_2)$.

5. أوجد معادلة الدائرة ذات المركز $(1, -2)$ ونصف قطرها 4.

6. أوجد معادلة القطع الناقص ذي نصف المحور الكبير المساوي لـ 5 والصغير المساوي لـ 4 ومحوره ينطبق على محور السينات.

7. مثل العدد المركب $2 + 2\sqrt{3}i$ بالشكل القطبي ثم الأسّي.

8. رجل تحرك 12km باتجاه الشمال الشرقي ثم تحرك باتجاه 30° غرب الشمال ثم 18km باتجاه جنوب الغرب. أوجد بطريقة تعتمد على الأعداد المركبة الاتجاه والبعد الذي أصبح فيه عن نقطة الانطلاق.

9. برهن على صحة العلاقة التالية اعتماداً على تمثيل أولي للدوال

$$\sin^3 \theta = \frac{3}{4} \sin \theta - \frac{1}{4} \sin 3\theta \quad \text{المثلثية}$$

10. أوجد ناتج مايلي: $z = (-1 + i)^{\frac{1}{3}}$

11. أوجد الجذر التربيعي لكل من الأعداد التالية:

$$-15+8i, \quad 9+\frac{5}{2}i, \quad 5+3i$$

12. أوجد جذور المعادلة: $z^n = 1$

13. برهن أن مجموع جذور المعادلة: $z^n = 1$ (n طبيعي) يساوي الصفر.

14. برهن صحة مايلي:

$$\cos \frac{2\pi}{n} + \cos \frac{4\pi}{n} + \dots + \cos \frac{2(n-1)\pi}{n} = -1$$

$$\sin \frac{2\pi}{n} + \sin \frac{4\pi}{n} + \dots + \sin \frac{2(n-1)\pi}{n} = 0$$

15. إذا كان جداء عددين مركبين هو عدد حقيقي غير الصفر برهن أن هناك عدد حقيقي P بحيث: $Z_1 = PZ_2$ ، حيث Z_1, Z_2 هما العددان المركبان.

الدوال المركبة : Complex Functions

تمهيد:

إن مجموعة النقاط Z في المستوى المركب المحققة لمساواة تمثل منحني
،أما المتراجحة فتمثل نطاق في المستوى وعندما يشمل التراجع مساواة
عندها نحصل على المنطقة في المستوى Z .

مثال:

بفرض $a = (x_0, y_0)$ $r > 0$ عندها يكون :

$$|Z - a| = r \text{ تمثل معادلة دائرة } r^2 = (x - x_0)^2 + (y - y_0)^2$$

$$\text{بينما } |Z - a| < r \text{ تمثل قرصاً دائرياً } r^2 > (x - x_0)^2 + (y - y_0)^2$$

$$\text{و } |Z - a| \leq r \text{ تمثل قرصاً دائرياً مع المحيط}$$

$$(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 \leq r^2$$

لقد وجدنا أن المجموعة C مجموعة الأعداد المركبة هي مجموعة
الثنائيات (x, y) ووجدنا أن الأعداد المركبة يمكن تمثيلها بأكثر من شكل
وأن هذه الأعداد تشكل مجموعات نقطية.

بفرض D نطاق وبفرض: $Z = x + iy = re^{i\theta}$ متحول في D .

تعريف (1) :

لنقابل كل عنصر Z من المنطق D بعنصر W من المستقر D^* من مستوى O كما يلي:

$$Z = x + iy = re^{i\theta} \Rightarrow$$

$$w = f(z) = u + iv = \rho e^{i(w+2\pi k)}$$

نلاحظ أن هذه العلاقة تعرف دالة متعددة القيم نسمي هذه العلاقة بدالة مركبة متعددة القيم ، كما نسمى التعيين الذي يقابل قيمة معينة $(k=0)$ بالتعيين الرئيسي.

الدالة العكسية (Inverse Functions):

إذا اقتصرنا على التعيين الرئيسي للدالة $W = f(z)$ عندها يمكننا تعريف الدالة العكسي ونرمز لها بـ $f^{-1}(w)$. $Z = W^{-1}$.

نهاية دالة مركبة (The limit of function):

بفرض D نطاق من المستوى xOy وليكن $W = f(z)$ دالة مركبة من D إلى D في المستوى uOv ولتكن Z_0 نقطة من المستوى xOy .

إذا تحقق الشرط التالي:

$$\forall \varepsilon > 0 \Rightarrow \exists \delta(\varepsilon) > 0:$$

$$\forall |Z - Z_0| < \delta \Rightarrow |f(z) - L| < \varepsilon$$

حيث L قيمة ما.

نقول إن الدالة $f(z)$ ينتهي إلى L عندما Z تنتهي إلى Z_0 ونكتب:

$$\lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = L$$

استمرار دالة مركبة (The continuity of function)

إذا كانت $Z_0 \in D$ وكانت $\lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = f(z_0)$ عندها نقول إن $f(z)$

مستمرة عند z_0 ونكتب: $\lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = f(z_0)$

ملاحظة: كل دالة مستمرة في نقطة ما يكون لها نهاية عندها، ولكن إذا كانت لها نهاية في نقطة ما فليس بالضرورة أن تكون مستمرة عندها (بل قد لا تكون معرفة في تلك النقطة).

اشتقاق دالة مركبة :

$$\frac{f(z + \Delta z) - f(z)}{\Delta z} \quad \text{إذا كان للنسبة التالية:}$$

نهاية عندما Δz تسعى إلى الصفر فإننا نسمي هذه النهاية مشتقة الدالة $f(z)$ عند النقطة z ونرمز لذلك :

$$f'(z) = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{f(z + \Delta z) - f(z)}{\Delta z}$$

$$f'(z) = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta f(z)}{\Delta z} = \frac{df(z)}{dz}$$

$$f'(z) = \frac{df(z)}{dz}$$

$$df(z) = f'(z)dz$$

يمكن تعريف المشتقات من مرتبة أعلى وفق نفس الطريقة وسوف نرى مستقبلاً أن الدالة المركبة تنصف بما يلي :

1. إذا وجد $f(z)$ مشتقة فإن كل المشتقات التالية تكون موجودة.

(هذه الصفة غير موجودة في الدوال الحقيقية).

2. يمكن أن تكون الدالة $f(z)$ مستمرة في نقطة z_0 دون أن تكون لها مشتقة فيها مثل الدالة $f(z) = |z|$ بينما إذا كانت $f(z)$ تقبل الاشتقاق في z_0 فهي مستمرة فيها.

الدالة التحليلية (Analytic Functions):

نقول عن الدالة $f(z)$ إنها تحليلية في نقطة z إذا كان لها مشتقة في جوار للنقطة z (أي في كل نقطة من ذلك الجوار) وتكون تحليلية على نطاق D إذا كانت تقبل الاشتقاق في كل نقطة منه.

نظرية كوشي - ريمان في الدوال التحليلية:

بفرض $f(z) \rightarrow Z$ دالة معرفة على نطاق D وتأخذ قيمه على نطاق D^* وبفرض:

$$W = f(z) = u(x, y) + iv(x, y) = r e^{i(\theta + 2\pi k)}$$

مبرهنة:

الشرط اللازم والكافي لتكون $f(z)$ تحليلية على D هو في الإحداثيات الديكارتية.

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \quad , \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

البرهان: 1- كفاية الشرط:

حتى تكون $W = f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$

دالة تحليلية على D يكفي وجود المشتقات الجزئية التالية تحقق معادلتى كوشي ريمان.

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

بما أن $\frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}$ مستمرة فرصاً عندها يمكن كتابة:

$$\Delta U = U(x + \Delta x, y + \Delta y) - U(x, y)$$

$$\Delta U = \{U(x + \Delta x, y + \Delta y) - U(x, y + \Delta y)\} + \{U(x, y + \Delta y) - U(x, y)\}$$

$$\left(\frac{du}{dx} + \varepsilon_1 \right) \Delta x + \left(\frac{du}{dy} + \eta \right) \Delta y$$

$$= \frac{du}{dx} \Delta x + \frac{\Delta u}{\Delta y} \Delta y + \varepsilon_1 \Delta x + \eta_1 \Delta y$$

حيث $\varepsilon_1 \rightarrow 0$ و $\eta \rightarrow 0$ عندما $\Delta x \rightarrow 0$ و $\Delta y \rightarrow 0$ وبشكل مشابه يمكن استنتاج:

$$\Delta v = \left(\frac{dv}{dx} + \varepsilon_2 \right) \Delta x + \left(\frac{dv}{dy} + \eta_2 \right) \Delta y =$$

$$= \frac{dv}{dx} \Delta x + \frac{dv}{dy} \Delta y + \varepsilon_2 \Delta x + \eta_2 \Delta y$$

حيث $\varepsilon_2 \rightarrow 0$ و $\eta_2 \rightarrow 0$ عندما $\Delta x \rightarrow 0$
 $\Delta y \rightarrow 0$

$$\Delta w = \Delta f(z) = \Delta u + i \Delta v \quad \text{لدينا:}$$

$$= \left(\frac{du}{dx} + i \frac{dv}{dx} \right) \Delta x + \left(\frac{du}{dy} + i \frac{dv}{dy} \right) \Delta y + \varepsilon \Delta x + \eta \Delta y \quad (1)$$

حيث $\varepsilon = \varepsilon_1 + i \varepsilon_2$ و $\eta = \eta_1 + i \eta_2$ عندما $\Delta x \rightarrow 0$ و $\Delta y \rightarrow 0$

وحسب علاقات كوشي ريمس المحققة يمكننا كتابة العلاقة (1):

$$\Delta w = \left(\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \right) \Delta x + \left(\frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y} \right) \Delta y + \varepsilon \Delta x + \eta \Delta y$$

$$\Delta w = \left(\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \right) (\Delta x + i \Delta y) + \varepsilon \Delta x + \eta \Delta y$$

نقسم الطرفين على $\Delta z = \Delta x + i \Delta y$ فنجد عندما $\Delta z \rightarrow 0$ مايلي:

$$\left(\frac{\Delta w}{\Delta z} \right)_{\Delta z \rightarrow 0} = \left(\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \right) + \frac{\varepsilon \Delta x + \eta \Delta y}{\Delta x + i \Delta y}$$

$$\frac{\partial w}{\partial z} = \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial y}$$

أي أن المشتقة w' موجودة والدالة تحليلية .

ملاحظة:

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\epsilon \Delta x + \eta \Delta y}{\Delta z} = 0 \quad \text{نلاحظ أن :}$$

لأن البسط متناه في الصغر من مرتبة ثانية بالنسبة للمقام

1. لزوم الشرط:

لنفرض أن $f(z)$ دالة تحليلية أي لها مشتقة وبالتالي فإن النهاية التالية موجودة دون النظر إلى الطريق التي تسعى فيه Δz إلى الصغر

$$f'(z) = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{f(z + \Delta z) - f(z)}{\Delta z} \quad \forall \Delta z \neq 0 \quad \text{أي}$$

$$f'(z) = \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{U(x + \Delta x, y + \Delta y) + iV(x + \Delta x, y + \Delta y)}{\Delta x + i\Delta y}$$

$$\lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{U(x, y) + iV(x, y)}{\Delta x + i\Delta y}$$

لنختار $\Delta z = \Delta x$ عندها:

$$\begin{aligned} w' &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{U(x + \Delta x, y) - U(x, y)}{\Delta x} + i \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{V(x + \Delta x, y) - V(x, y)}{\Delta x} \\ &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta u(x, y)}{\Delta x} + i \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta v(x, y)}{\Delta x} \end{aligned}$$

$$W' = \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \quad (2)$$

كذلك الأمر يمكن أن تكون $\Delta z = i\Delta y$ عندها وبسبب وجود المشتقة

$$W' = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{U(x, y + \Delta y) - U(x, y)}{i\Delta y} +$$

يمكننا كتابة:

$$+ i \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{V(x, y + \Delta y) - V(x, y)}{i\Delta y}$$

$$W' = -i \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial y} \quad (3)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} = -i \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial y} \quad \text{من (2) و (3) نجد:}$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \quad \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial u}{\partial y} \quad \text{بالمطابقة نجد: وهو المطلوب.}$$

نتيجة :

يمكن البرهان في الحالة القطبية كمايلي:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} \quad , \quad \frac{\partial v}{\partial r} = -\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} \quad \text{الطالب:}$$

$$f(z) = U(r, \theta) + iv(r, \theta) \quad \text{حيث:}$$

$$x = r \cos \theta \quad , \quad y = r \sin \theta \quad \text{لدينا:}$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2} \quad \theta = \tan^{-1}\left(\frac{y}{x}\right)$$

لهذا تكون لدينا العلاقة :

$$\begin{aligned} \frac{du}{dx} &= \frac{du}{dr} \frac{dr}{dx} + \frac{du}{d\theta} \frac{d\theta}{dx} \\ &= \frac{du}{dr} \left(\frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) + \frac{du}{d\theta} \left(\frac{-y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) \end{aligned}$$

$$\frac{du}{dx} = \frac{du}{dr} \cos \theta - \frac{1}{r} \frac{du}{d\theta} \sin \theta \quad (1)$$

$$\begin{aligned} \frac{du}{dy} &= \frac{du}{dr} \frac{dr}{dy} + \frac{du}{d\theta} \frac{d\theta}{dy} = \left(\frac{du}{dr} \right) \left(\frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) + \\ &+ \frac{du}{d\theta} \left(\frac{x}{x^2 + y^2} \right) = \frac{du}{dr} \sin \theta + \frac{1}{r} \frac{du}{d\theta} \cos \theta \quad (2) \end{aligned}$$

وبشكل مشابه نجد:

$$\frac{dv}{dx} = \frac{dv}{dr} \frac{dr}{dx} + \frac{dv}{d\theta} \frac{d\theta}{dx} = \frac{dv}{dr} \cos \theta - \frac{1}{r} \frac{dv}{d\theta} \sin \theta \quad (3)$$

$$\frac{dv}{dy} = \frac{dv}{dr} \frac{dr}{dy} + \frac{dv}{d\theta} \frac{d\theta}{dy} = \frac{dv}{dr} \sin \theta + \frac{1}{r} \frac{dv}{d\theta} \cos \theta \quad (4)$$

وحسب كوشي ريمان يلزم أن تكون :

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \Rightarrow \text{نجد من (1) و (4):}$$

$$\left(\frac{\partial u}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} \right) \cos \theta = \left(\frac{\partial v}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) \sin \theta \quad (5)$$

كذلك الأمر من أجل $\frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$ وفق (2) و (3) نجد:

$$\left(\frac{\partial u}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} \right) \sin \theta = - \left(\frac{\partial v}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) \cos \theta \quad (6)$$

نضرب (5) بـ $\cos \theta$ و (6) بـ $\sin \theta$ ونجمع فنجد:

نضرب (5) بـ $\sin \theta$ و (6) بـ $\cos \theta$ ونجمع فنجد:

وهو المطلوب.

الدالة التحليلية ومعادلة لابلاس *Analytic Function and Laplas equation*

بفرض $W = f(z) = u + iv$ دالة تحليلية عندها:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 v}{\partial y \partial x}, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = -\frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} \quad \text{ومنه:}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad \nabla^2 u(x, y) = 0 \quad \text{بالجمع نجد:}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} = 0 \quad \nabla^2 v(x, y) = 0 \quad \text{وبنفس الطريقة نجد:}$$

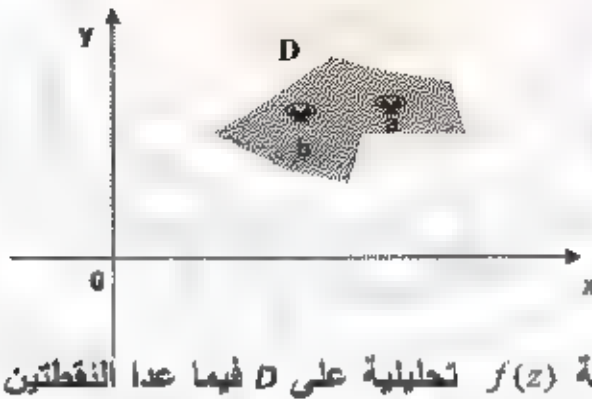
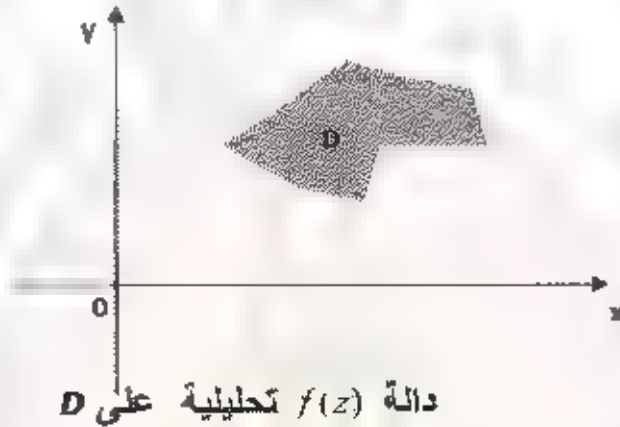
نسمي كلا من u و v بجزئين توافقيين.

الدالة التحليلية والنقاط العادية والشاذة:

Analytic Function and Singular Points and ordinary Point:

نعتبر أن الدالة التحليلية $f(z)$ على نطاق D هي دالة خالية من نقاط شاذة وسوف نظل ذلك النطاق كما في الشكل وفي حال وجود نقاط شاذة سوف نضعها ضمن دائرة وإشارة \times أي بالرمز \otimes .

النقاط التي لا تكون فيها الدالة تحليلية تسمى نقاط شاذة سنذكرها لاحقاً مع أنواعها، وإذا كانت النقطة غير شاذة تدعى نقطة عادية إذا أمكن إيجاد جوار لها لا يحوي نقاطاً شاذة.



تصنيف النقاط الشاذة: *Class faction The an Ordinary Points*

1. النقاط الشاذة المنعزلة وغير المنعزلة:

نسمي النقطة $z = 0$ نقطة شاذة منعزلة بالنسبة للدالة $w = f(z)$ في نطاق D إذا وجد جوار لها داخل D بحيث إنه لا يحوي أي نقطة شاذة غيرها، وإذا لم تتمكن من ذلك سميت نقطة شاذة غير منعزلة. هناك نقاط شاذة يمكن إزالتها تدعى نقطة شاذة منعزلة القابلة للحذف وهي تلك النقطة التي لا تكون فيها الدالة $f(z)$ معرفة فيها، ولكن لها نهاية عندها.

مثال: الدالة $f(z) = \frac{z^2 - 1}{z + 1}$ تملك نقطة شاذة هي $z = -1$ شاذة يمكن

$$\lim_{z \rightarrow -1} f(z) = \lim_{z \rightarrow -1} \frac{(z-1)(z+1)}{z+1} = 2 \quad \text{إزالتها لأن:}$$

يمكن تصنيف النقاط الشاذة كمايلي:

2. النقطة الشاذة (القطب المضاعف) من الرتبة n :

نقول عن النقطة z_0 إنها قطب مضاعف من المرتبة n إذا تحقق مايلي:

1. $f(z_0)$ دالة غير معرفة .

2. النهاية $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^n f(z) \neq 0$ هي نهاية موجودة.

3. النقطة الشاذة الأساسية:

$f(z_0)$ غير معرفة و $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^n f(z)$ غير موجودة مهما يكن n (عدد طبيعي).

4. نقطة التفرع:

بفرض z_0 نقطة والدالة $f(z)$ تحقق الخاصة التالية:

إذا رسمنا أي منحنى مغلق يحيط z_0 وتجوّلنا حول z_0 دورة كاملة تغيرت قيمة الدالة أي تفرعت الفصّة سوف نرى أمثلة على ذلك في الدوال اللغاريتمية والحدودية. (مع ملاحظة أن المنحنى المغلق لا يحوي نقاطاً شاذة غير z_0).

الدوال الأساسية المركبة :

هي الدوال التي تشمل كل الدوال الناتجة بعمليات جبرية محددة:

1. دالة كثيرة الحدود (الحدودية) من الدرجة n .

إن الشكل العام للحدودية من الدرجة n بالمتحول z هو :

$$f(z) = a_0 + a_1 z + a_2 z^2 + \dots + a_n z^n = \sum_{k=0}^n a_k z^k$$

حيث a_0, a_1, \dots, a_n ثوابت مركبة من C

يمكن التعويض بـ $z = re^{i\theta}$ فنجد:

$$f(z) = \sum_{k=0}^n a_k r^k e^{i\theta k}$$

$$= \sum_{k=0}^n a_k r^k (\cos n\theta + i \sin n\theta) = \sum_{k=0}^n U_k + i V_k$$

$$U_k = a_k r^k \cos k\theta \quad \text{حيث:}$$

$$V_k = a_k r^k \sin k\theta$$

نلاحظ أن U_n و V_n يحققان شروط كوشي ريمان في الإحداثيات القطبية

$$\frac{\partial U_n}{\partial \theta} = -r \frac{\partial V_n}{\partial r} \quad \text{أي:}$$

$$\frac{\partial U_n}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial V_n}{\partial \theta}$$

والدالة تحليلية تماماً.

2. الدالة الجبرية الكسرية البسيطة :

يفرض $W = f(z) - \frac{g(z)}{h(z)}$ حيث $g(z)$ و $h(z)$ حدوديتان للمنحول z

ليس بينهما عوامل مشتركة ودرجة البسط أقل من درجة المقام بدرجة على الأقل. إن هذا الدالة تحليلية في كل المستوي فيما عدا النقاط التي تقدم المقام $h(z)$ (فهي نقاط شاذة لهذه الدالة) .

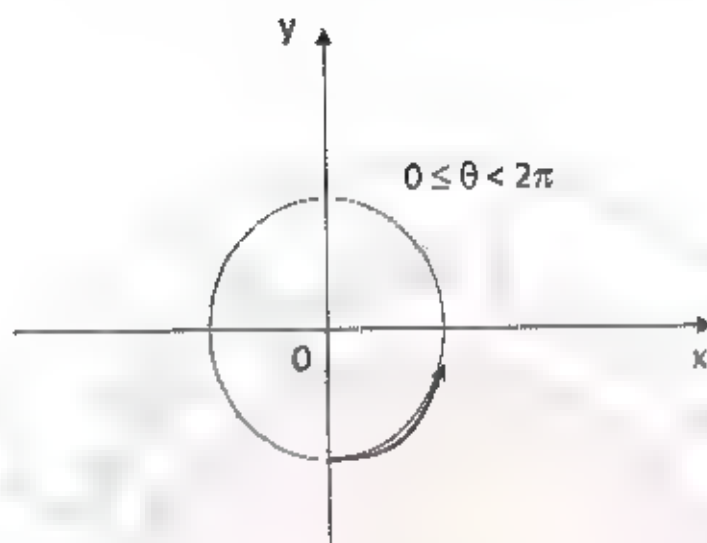
3. الدالة الجذرية البسيطة والعامة :

بفرض $W = f(z) = z^{\frac{1}{n}}$ نسمي هذه الدالة بالدالة الجذرية البسيطة ونفرض إنها تمثل الفرع الأساسي:

$$Z = re^{i\theta} \quad \text{فإن} \quad Z^{\frac{1}{n}} = r^{\frac{1}{n}} e^{i\frac{\theta}{n}}$$

$$\text{أما إذا كان: } Z = re^{i(\theta + 2\pi k)} \quad \text{فإن} \quad W = f(z) = r^{\frac{1}{n}} e^{i\frac{(\theta + 2\pi k)}{n}}$$

إن هذا الفرع يبقى وحيد التعيين طالما كانت زاويته θ تحقق: $0 \leq \theta < 2\pi$. وهذا يعني هندسياً أن هناك حاجزاً لا يسمح لنصف القطر الشعاعي الذي يمثل z بالدوران حول o دوره كاملة ، وكأن هذا الحاجز هو المحور ox كما في الشكل ، نسمي هذا الحاجز مستقيم التفرع والنقطة o هذه (التي تتفرع قيم الدالة فيما لو تجولنا حولها) بنقطة التفرع وهي نتج عن وضع $z = 0$.



والفرع الرئيسي هو : $W = r^{\frac{1}{n}} e^{i\frac{\theta}{n}} = r^{\frac{1}{n}} \left(\cos \frac{\theta}{n} + i \sin \frac{\theta}{n} \right)$

وهو كما نلاحظ يحقق شرط كوشي ريمس القطبية:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{n} r^{\frac{1}{n}-1} \cos \frac{\theta}{n} ; \frac{\partial u}{\partial \theta} = -\frac{1}{n} r^{\frac{1}{n}} \sin \frac{\theta}{n}$$

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{n} r^{\frac{1}{n}-1} \cos \frac{\theta}{n} ; \frac{\partial u}{\partial \theta} = -\frac{1}{n} r^{\frac{1}{n}} \sin \frac{\theta}{n}$$

وهذه الدوال موجودة وبالتالي الدالة تحليلية لأنها تحقق.

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} ; \frac{\partial u}{\partial \theta} = -r \frac{\partial v}{\partial r}$$

فالدالة الجذرية البسيطة دالة تحليلية على المستوى بعد حذف nx الموجب (مع المبدأ 0).

$$W = f(z) = [g(z)]^{\frac{1}{n}}$$

فتنتج مستقيمات التفرع من وضع $g(z) = 0$ وبالتالي تكون تحليلية على كل المستوى فيما عدا مستقيمات التفرع مثل الدالة :

$$W = \left[\frac{Z^2 - 1}{Z^2 + 1} \right]^{\frac{1}{2}}$$

التي تحوي النقطتان $z = +1$ شاذتان وتفرع و $z = -1$ نقطتا تفرع.

4. الدالة اللوغارتمية البسيطة والعامة :

بفرض $z = re^{i(\theta+2\pi k)}$ نعرف الدالة اللوغارتمية البسيطة كما يلي:

$$W = \ln z = \ln re^{i(\theta+2\pi k)}$$

$$W = \ln r + i(\theta + 2\pi k)$$

نلاحظ أن هذه الدالة متعددة القيم وفرعها الرئيسي: $W = \ln r + i\theta$

ولهذا يلزم أن تكون $0 < \theta < 2\pi$ أي هناك أيضاً بنفس طريقة المناقشة في الفقرة السابقة نقطة تفرع هي $\angle = 0$ ، وهناك مستقيم تفرع ينطلق من 0 إلى ∞ وليكن ox ونلاحظ أن الفرع الرئيسي يحقق شروط كوشي ريم:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{r} \quad \frac{\partial u}{\partial \theta} = 0$$

$$\frac{\partial v}{\partial r} = 0 \quad \frac{\partial v}{\partial \theta} = 1$$

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} \quad \frac{\partial u}{\partial \theta} = -r \frac{\partial v}{\partial r} \quad \text{أي:}$$

أما الدالة اللوغارتمية العامة فلها الشكل:

$$W = f(z) \ln g(z)$$

وهي تحليلية في المستوى أيما كان $g(z)$ تحليلية وبعد حذف مستقيمات التفرع الناتجة عن وضع $g(z) = 0$ ، وإذا كان $g(z)$ كسراً عندها:

$$g(z) = \frac{f_1(z)}{f_2(z)}$$

$$W = \ln g(z) = \ln f_1(z) - \ln f_2(z) \quad \text{أي:}$$

وعندها تنتج مستقيمات التفرع من وضع $f_1(z) = 0$ و $f_2(z) = 0$

5. الدالة الأسية والدالة الأسية العامة:

نعرف الدالة الأسية البسيطة كما يلي:

$$\begin{aligned} W = f(z) &= e^z = e^{x+iy} \\ &= e^x e^{iy} = e^x (\cos y + i \sin y) \\ &= e^x \cos y + i e^x \sin y \end{aligned}$$

وضوحاً هذه الدالة دورية دورها 2π وهي أيضاً تحليلية دوماً، أما الدالة الأسية العامة فهي $W = e^{g(z)}$ تحليلية أينما كانت $g(z)$ تحليلية .

6. الدوال الدائرية والدوال القطعية:

تعرف هذه الدوال بواسطة الدوال الأسية أي:

$$\sin z = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i} \quad \forall Z$$

$$\cos z = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2} \quad \forall Z$$

$$\operatorname{tg} z = \frac{\sin z}{\cos z} \quad \cos z \neq 0, \quad z \neq (2k+1)\frac{\pi}{2}$$

يمكن تعريف مقلوب الدوال السابقة أي $\cos(z)$ ، $\sec(z)$ و $\operatorname{ctg}(z)$

أما الدوال القطعية فتعرفها كما يلي:

$$\operatorname{Sh}(z) = \frac{e^z - e^{-z}}{2} \quad \forall z$$

$$\operatorname{Ch}(z) = \frac{e^z + e^{-z}}{2} \quad \forall z$$

$$\operatorname{th}(z) = \frac{e^z - e^{-z}}{e^z + e^{-z}} = \frac{e^{2z} - 1}{e^{2z} + 1} \quad e^{2z} \neq -1$$

كما يمكن تعريف المقلوب لكل من هذه الدوال أي:

$$\operatorname{CosSh}z, \operatorname{SecSh}z, \operatorname{Coth}z$$

وتتطبق على هذه الدوال جميعها (السابقة) كل العلاقات المعروفة عليها في المساحة الحقيقية كما أننا نجد سهولة العلاقات التالية:

$$\operatorname{Cosiz} = \operatorname{Ch}z \quad \operatorname{Siniz} = i\operatorname{Sh}z \quad \text{نتيجة :}$$

$$\operatorname{Chiz} = \operatorname{Cos}z \quad \operatorname{Shiz} = i\operatorname{Sin}z$$

7. الدوال الدائرية والقطعية العكسية:

يمكن تعريفها أيضاً اعتماداً على الدوال اللغاريتمية ونحصل لكل منها على مستقيمي تفرع وهي:

$$W = \sin^{-1} z = \operatorname{arcsin} z = \frac{1}{i} \ln \left[iz + (1 - z^2)^{\frac{1}{2}} \right] \quad z \neq \pm 1$$

$$W = \cos^{-1} z = \operatorname{arccos} z = \frac{1}{i} \ln \left[z + (z^2 - 1)^{\frac{1}{2}} \right] \quad z \neq \pm 1$$

$$W = \operatorname{tg}^{-1} z = \operatorname{arctg} z = \frac{1}{2i} \ln \left[\frac{1 + iz}{1 - iz} \right] \quad z \neq \pm i$$

$$W = \operatorname{Sh}^{-1} z = \operatorname{arg} \operatorname{Sh} z = \ln \left[z + (z^2 + 1)^{\frac{1}{2}} \right] \quad z \neq \pm i$$

$$W = \operatorname{Ch}^{-1} z = \operatorname{arg} \operatorname{Ch} z = \ln \left[z + (z^2 - 1)^{\frac{1}{2}} \right] \quad z \neq \pm 1$$

$$W = \operatorname{Th}^{-1} z = \operatorname{arg} \operatorname{Th} z = \frac{1}{2} \ln \left[\frac{1 + z}{1 - z} \right] \quad z \neq \pm 1$$

8. الدالة العكسية ذات البسط والمقام التحليليين:

هي دالة تحليلية هي، لمسوى Z باستثناء النقاط التي تقوم المقام أم إذا انعدم البسط والمقام فإننا نطبق أوبيتال للتأكد من بقاء الشذوذ.

تمارين محلولة (2) Solved Problems

مثال 11

أوجد الدالة المشتقة للدوال التالية:

$$W_2 = \ln(z^2 - 3z + 1) \cdot 2$$

$$W_1 = \frac{3z-1}{z^2-z+1} \cdot 1$$

$$W_4 = \frac{\cos z}{z^2} \cdot 4$$

$$W_3 = \left(\frac{z+2}{z+1} \right)^4 \cdot 3$$

$$W_5 = \operatorname{Th}^{-1} 3z \cdot 5$$

الحل: (1) الدالة $W = \frac{3z-1}{z^2-z+1}$ كسرية جبرية بسيطة لها نقطتان

$$Z_1 = \frac{1+\sqrt{1-4}}{2} = \frac{1+i\sqrt{3}}{2} \quad \text{مباذنتان هما:}$$

$$Z_2 = \frac{1-\sqrt{1-4}}{2} = \frac{1-i\sqrt{3}}{2}$$

$$W_1 = \frac{3(z^2 - z + 1) - (2z - 1)(3z - 1)}{(z^2 - z + 1)^2} \quad \text{ومشتقها:}$$

$$W' = \frac{-3z^2 + 2z + 2}{(z^2 - z + 1)^2}$$

(2) الدالة $W_2 = \ln(z^2 - 3z + 1)$ دالة لغازتمية نقاطها الشاذة هي نقاط

$$z^2 - 3z + 1 = 0 \quad \text{تفرع نتعين من:}$$

$$z_1 = \frac{3 + \sqrt{9 - 4}}{2} = \frac{3 + \sqrt{5}}{2}$$

$$z_2 = \frac{3 - \sqrt{5}}{2}$$

$$W_2 = \frac{2z - 3}{z^2 - 3z + 1} \quad \text{ومشتقها:}$$

(3) الدالة $W_3 = \left(\frac{z+2}{z+1} \right)^{\frac{1}{4}}$ دالة كسرية حذرية لها هي نقاط التفرع التالية:

$$z + 2 = 0 \quad z = -2$$

$$z + 1 = 0 \quad z = -1$$

$$W_3 = \frac{1}{4} \left(\frac{z+2}{z+1} \right)^{\frac{3}{4}} \left(\frac{z+1 - z-2}{(z+1)^2} \right) \quad \text{والدالة المشتقة هي:}$$

$$= \frac{1}{4} \frac{-1}{(z+1)^2} \left(\frac{z+2}{z+1} \right)^{\frac{3}{4}}$$

$$W_3 = - \frac{(z+2)^{\frac{3}{4}}}{(z+1)^{\frac{9}{4}}}$$

(4) الدالة $W_4 = \frac{\cos z}{z^2}$ دالة كسرية جبرية بسيطة فيها $z=0$ نقطة شاذة.

$$W_4' = \frac{-z^2 \sin z - 2z \cos z}{z^4}$$

$$W_4' = \frac{-z \sin z - 2 \cos z}{z^3}$$

(5) الدالة $W_5 = \tanh^{-1} 3z$ دالة قطعية معاكسة يبدل كل $3z$ بـ z .

$$W_5 = \frac{1}{2} \ln \frac{1+3z}{1-3z}$$

النقاط الشاذة (تفرع) $z = \pm 3$ والمشتقة هي :

$$W_5' = \frac{1}{2} \left(\frac{1+3z}{1-3z} \right) \cdot \frac{1}{1-3z} - \frac{1}{2} \cdot \frac{1+3z}{1-3z}$$

$$W_5' = \frac{1}{2} \cdot \frac{3(1-3z) + z(1+3z)}{(1-3z)^2} = \frac{1}{2} \cdot \frac{1+3z}{1-3z}$$

$$W_5' = \frac{1}{2} \cdot \frac{6+z}{(1+3z)(1-3z)} = \frac{1}{2} \cdot \frac{6}{1-9z^2}$$

مثال 12

برهن أن $Chz = u + iv$ تحليلية دوماً واستنتج أن كلا من u, v

$$Chz = ch(z + iy) = ChxChly + ShxShly \quad \text{توافقيتان:}$$

$$= ChxCosy + iShxSiny$$

$$U = ChxCosy \quad V = ShxSiny$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = ShxCosy \quad \frac{\partial v}{\partial y}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = SinyChx \quad \frac{\partial v}{\partial x}$$

الدالة تحليلية لتتحقق شروط كوشي ريمان. إن:

$$\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = 0 \quad \text{وكذلك} \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$$

أي كلا من u, v توافقيان.

مثال 13

بفرض $r \neq 0$ برهن أن الدالتين الحقيقيتين:

$$U = \left(r + \frac{1}{r}\right) \cos \theta \quad v = \left(r - \frac{1}{r}\right) \sin \theta$$

هما الجزآن الحقيقي والتخيلي للدالة المركبة التحليلية دوماً

$$f(z) = f(re^{i\theta}) = u + iv$$

، ثم أوجد $f(z)$.

الحل : بالاستقاي الجزئي نجد أن :

$$\frac{\partial v}{\partial r} = \left(1 + \frac{1}{r^2}\right) \sin \theta$$

$$\frac{\partial v}{\partial \theta} = \left(r - \frac{1}{r}\right) \cos \theta$$

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta}$$

نلاحظ أن :

$$\frac{\partial u}{\partial \theta} = r \frac{\partial v}{\partial r}$$

فهما تحققان شروط كوشي ريمر ولهذا تكون الدالة : $f(re^{i\theta}) = u + iv$

تحليلية ، ولتعيّن $f(z)$ يكفي استبدال $r = z$ ، $\theta = 0$ فنجد :

$$f(z) = \left[\left(r + \frac{1}{r}\right) \cos \theta + i \left(r - \frac{1}{r}\right) \sin \theta \right]$$

$$f(z) = z + \frac{1}{z}$$

مثال 14

برهن أن الدالتين التاليتين ليستا تحليليتين :

$$W_1 = \cos y - i \sin y \quad (أ) \quad W_2 = x^2 - iy^2 \quad (ب)$$

الحل: (أ) نلاحظ $u = \cos y$ $v = \sin y$

$$\frac{du}{dy} = 0 \neq \frac{dv}{dy} = -\cos y$$

الدالة ليست تحليلية

$$(ب) \text{ نلاحظ } u = x^2 \quad v = -y^2 \quad \frac{\partial u}{\partial x} = 2x \neq \frac{\partial v}{\partial y} = -2y$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 2x \neq \frac{\partial v}{\partial y} = -2y$$

نكثي

الدالة ليست تحليلية

مثال 15 برهن أن الدالتين التاليتين ليستا تحليليتين:

$$W_1 = |z| \quad (ب) \quad W_2 = \bar{z} \quad (أ)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 1 \neq \frac{\partial v}{\partial y} = -1 \quad \text{منه } u = x \quad v = -y$$

فالدالة ليست تحليلية في أية نقطة من المستوى المركب z .

$$u = \sqrt{x^2 + y^2} \quad v = 0 \quad \text{(ب) نلاحظ}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} \neq -\frac{\partial v}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} \neq \frac{\partial v}{\partial y} = 0$$

الدالة ليست تحليلية في أية نقطة من المستوى المركب Z

نتيجة هامة : كل دالة مركبة تحوي في طياتها دالة المرافقة

$f(z) = z$ أو دالة الطويلة $f(z) = |z|$ ليست تحليلية أبداً (ليست

تحليلية في أية نقطة من المستوى المركب Z وذلك لأنها لا تحقق شرطي

كوشي ريمان في أية نقطة من المستوى المركب .

مثال 16 بفرض أن $f(z)$ تحليلية برهن أن الدالتين التاليتين

ليستا تحليليتين: (أ) $W_1 = z + f(z)$ (ب) $W_2 = |z| \pm f(z)$

(الحل: أ) اعتماداً على النتيجة السابقة نجد أن الدالتين التاليتين ليستا تحليليتين .

مثال 17 أوجد جذور المعادلات التالية:

$$e^{6z} = 1 \quad \text{(ب)} \quad e^{4z} = 1 \quad \text{(أ)}$$

$$\operatorname{Sh} z = i \quad (\text{د}) \quad \operatorname{Ch} z = i \quad (\text{ج})$$

$$e^{4z} = 1 = e^{i 2 \pi k} \Rightarrow$$

$$z = \frac{\pi k i}{2}, \quad k = 0, 1, 2, 3 \quad (\text{أ}) \quad \text{الحل:}$$

$$6z = i \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right) \quad \text{ومنه} \quad e^{6z} = i = e^{i \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right)} \quad (\text{ب})$$

$$z = \frac{i}{6} \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right); \quad k = 0, 1, 2, 3, 4, 5$$

$$e^z + e^{-z} = 2i \quad \text{ومنه} \quad \operatorname{Ch} z = i = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2} \quad (\text{ج})$$

$$\Delta = (2i)^2 - 4(1)(1) = -8 \quad \text{أي} \quad e^{2z} - 2i e^z + 1 = 0$$

$$e^z = \frac{2i + 2i\sqrt{2}}{2} = i(1 + \sqrt{2})$$

$$z = \ln i + \ln(1 + \sqrt{2})$$

$$= \ln(1 + \sqrt{2}) + i \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right)$$

$$e^z = \frac{2i - 2i\sqrt{2}}{2} = i(1 - \sqrt{2})$$

$$e^z = i(1 - \sqrt{2})$$

$$z = \ln(1 - \sqrt{2}) + i \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right)$$

$$e^z - e^{-z} = 2i \quad \text{ومنه} \quad \operatorname{Sh} z = 1 = \frac{e^z - e^{-z}}{2} \quad (د)$$

$$e^{2z} - 2ie^z - 1 = 0$$

$$\Delta = (-2i)^2 - 4(1)(-1) = 0$$

$$z = \ln i = i \left(\frac{\pi}{2} + 2\pi k \right) \quad \text{أي} \quad e^z = \frac{2i}{2} = i$$

أوجد الدالة التحليلية دوماً $f(z)$ والمحقق للشرطين التاليين:

مثال 18

$$\operatorname{Re}[f'(z)] = 3x^2 - 4y - 3y^2$$

$$f(1+i) = 0$$

الحل: لدينا $\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x}$ القسم الحقيقي للمشتقة هو $\frac{\partial u}{\partial x}$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 3x^2 - 4y - 3y^2$$

$$U(x, y) = x^3 - 4xy - 3y^2 x + C$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = -4x - 6xy$$

$$\frac{\partial v}{\partial y} = \frac{\partial u}{\partial x} = 3x^2 - 4y - 3y^2$$

$$v(x, y) = 3x^2y - 2y^2 - y^3 + \psi(x)$$

$$\frac{\partial v}{\partial x} = 6xy + \psi'(x) = -\frac{\partial u}{\partial y}$$

$$6xy + \psi'(x) = 4x + 6xy$$

$$\psi'(x) = 4x \quad \psi(x) = 2x^2 + C$$

$$V = 3x^2y - 2y^2 - y^3 + 2x^2 + C$$

$$f(x, y) = u + iv = x^3 - 4xy - 3y^2x + C$$

$$+ i(3x^2y - 2y^2 - y^3 + 2x^2 + C_1)$$

لإيجاد $f(z)$ نضع $x = z$ و $y = 0$

$$f(z) = z^3 + i2z^2 + iC$$

لإيجاد الثابت نعوض $f(1+i) = 0$

$$: \text{أي } f(1+i) = (1+i)^3 + 2i(1+i)^2 + iC_0 + C_1$$

$$C_1 = 6 \quad C = -2$$

$$f(z) = z^3 + 2iz^2 + 6 - 2i$$

برهن على صحة مايلي $|b| < 1$

مثال 19

$$1 + b \cos \theta + b^2 \cos 2\theta + \dots = \frac{1}{1 - 2b \cos \theta + b^2} \quad \text{أ.}$$

$$b \sin \theta + b^2 \sin 2\theta + \dots = \frac{b \sin \theta}{1 - 2b \cos \theta + b^2} \quad \text{ب.}$$

بفرض $z = be^{i\theta}$ وبفرض $|z| = |b| < 1$ يكون :

$$1 + be^{i\theta} + b^2 e^{2i\theta} + \dots = \frac{1}{1 - be^{i\theta}}$$

لأن للمجموع هو سلسلة هندسية أساسها $be^{i\theta}$ حيث $|be^{i\theta}| < 1$

أي: $(1 + b \cos \theta + b^2 \cos 2\theta + \dots) + i(b \sin \theta + b^2 \sin 2\theta + \dots) =$

$$\frac{1}{1 - be^{i\theta}} = \frac{1}{1 - be^{i\theta}} = \frac{1}{1 - be^{i\theta}} = \frac{1}{1 - b(\cos \theta + i \sin \theta)}$$

$$\frac{1 - b \cos \theta + ib \sin \theta}{1 - 2b \cos \theta + b^2}$$

$$= \frac{1 - b \cos \theta}{1 - 2b \cos \theta + b^2} + i \frac{b \sin \theta}{1 - 2b \cos \theta + b^2}$$

بمطابقة القسمين الحقيقي والتخيلي بين الطرفين نحصل على المطلوب.

تمارين إضافية

Supplementary Problems

1. بفرض $Z_1 = 2 + 3i$, $Z_2 = 1 - i$ أوجد الدالة $W = z^2$ لهما.

2. لتعرف نقطة التفرع لدالة $f(z)$ كما يلي:

نقول عن Z_0 إنها نقطة تفرع للدالة $W = f(z)$ عندما يتحقق مايلي:

لتحيط Z_0 بمنحنى مغلق وإذا تحولنا حول Z_0 على المنحنى وغير الدالة

$f(z)$ قيمة نسمي Z_0 نقطة تفرع. برهن اعتماداً على التعريف أن

الدالة $f(z) = \sqrt{z^2 + 1}$ لها نقطتا تفرع هما $z = \pm i$

3. كرر نفس السؤال السابق بالسمة للدالة : $W = f(z) = \ln z$

4. بفرض $|b| < L$ برهن عندما:

$$1 + b \cos \theta + b^2 \cos 2\theta + \dots = \frac{1}{1 - 2b \cos \theta + b^2} \quad . \text{أ}$$

$$b \sin \theta + b^2 \sin 2\theta + \dots = \frac{b \sin \theta}{1 - 2b \cos \theta + b^2} \quad . \text{ب}$$

$$1 + b e^{i\theta} + b^2 e^{2i\theta} + \dots = \frac{1}{1 - b e^{i\theta}} \quad \text{ملاحظة: انتبه}$$

5. احسب
$$Z = \ln\left(-\frac{1}{2} - \frac{\sqrt{3}}{2}i\right)$$

6. برهن أن:
$$\operatorname{Im} \left(\frac{1 + i \tan \frac{\theta}{2}}{1 - i \tan \frac{\theta}{2}} \right) = \sin \theta$$

و برهن أن:
$$\operatorname{Re} \left(\frac{1 + i \tan \frac{\theta}{2}}{1 - i \tan \frac{\theta}{2}} \right) = \cos \theta$$

7. برهن أن الدالة: $U = e^{-x}(x \sin x - y \cos y)$ توافقية، ثم أوجد الدالة v الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية.

8. عين نوع النقاط الشاذة للدالتين: $W_1 = \frac{z}{(z^2 + 9)^2}$ ، $W_2 = \frac{z(z-1)}{(z^2-1)}$

9. برهن صحة نظرية كوشي ريمان للدالة التحليلية في الإحداثيات

القطبية أي:
$$r \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{\partial v}{\partial \theta}, \quad \frac{\partial u}{\partial \theta} = -r \frac{\partial v}{\partial r}$$

10. حل المعادلة اعتماداً على مفهوم الأعداد المركبة المترافقة:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = x^2 - y^2$$

11- برهن أن الدالة : $U = e^x \cos y$ توافقية ، ثم أوجد الدالة v

الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

12- برهن أن الدالة : $U = e^x \sin y$ توافقية ، ثم أوجد الدالة v

الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

13- برهن أن الدالة : $U = x^2 - y^2$ توافقية ، ثم أوجد الدالة v

الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

14- برهن أن الدالة : $U = 2x$ توافقية ، ثم أوجد الدالة v الموافقة

لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

15- برهن أن الدالة : $U = e^x \operatorname{Ch} y$ توافقية ، ثم أوجد الدالة v

الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

16- برهن أن الدالة : $U = 2xy - e^x \cos y$ توافقية ، ثم أوجد الدالة

v الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

17- برهن أن الدالة : $U = e^x \operatorname{Ch} y + e^x \cos y + x^2 - y^2$ توافقية ،

ثم أوجد الدالة v الموافقة لـ u حتى تكون $f(z) = u + iv$ تحليلية .

الفصل الثاني

التكامل المركب COMPLEX INTEGRATION

من أهم موضوعات التحليل الرياضي حساب التفاضل والتكامل ، والتكامل المركب يتم على محيطات اختيارية في المستوي المركب C بدلا من قطع مستقيمة فقط من المحور الحقيقي ، فهي تكاملات خطية تعطي نتائج سريعة وممتعة ، كما توجد نظريات تعد من أجمل النظريات في الرياضيات بشكل عام وفي التكامل بشكل خاص .

التكاملات الخطية Line Integrals :

جميع خواص الدوال التحليلية التي درست في الفصل الأول مستنتجة من قابلية الاشتقاق للدالة . وهناك ربط مفيد وفعال بين الاشتقاق والتكامل المحدود و هذا الربط موضح في النظرية الأساسية التالية :

النظرية الأساسية في التفاضل والتكامل :

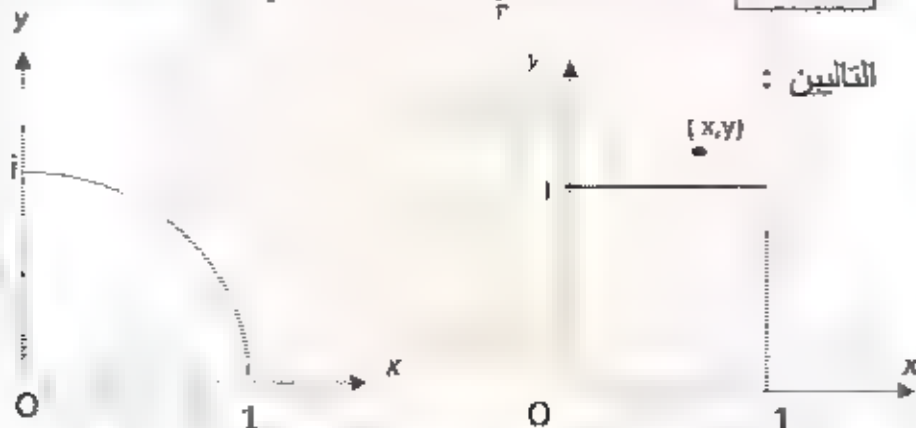
الحالة الحقيقية : لتكن الدالة $f(x)$ الحقيقية مستمرة على الفترة $[a, b]$ أي أن $a \leq x \leq b$ فإن للدالة $f(x)$ دالة أصلية على هذه الفترة $F(x)$ أي أن :

$$F'(x) = f(x) \quad \text{فإن} \quad \int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a)$$

الحالة المركبة :

لتكن الدالة المركبة $f(z)$ مستمرة على منطقة G التي تحتوي على
 منحني أملس جزئياً Γ أي أن $\Gamma: z=z(t): a \leq t \leq b$ ولتكن للدالة
 $f(z)$ دالة أصلية على هذه الفترة الدالة التحليلية $F(z)$ أي أن :
 $F'(z) = f(z)$ فإن : $\int_{\Gamma} f(z) dz = F(b) - F(a)$ فالتكامل يعتمد فقط
 على نقطتي النهاية والبداية للمنحني Γ ولا يعتمد على المسار

مثال 21 احسب $\int_{\Gamma} z^2 dz$ حيث Γ المنحني F معطى بأحد الشكلين



الحل : الدالة المكاملة $f(z) = z^2$ تحليلية وتكاملها هو $F(z) = \frac{z^3}{3}$
 وبالتالي فإن التكامل في كلا الشكلين السابقين لا يتعلق بالمسار وإنما
 يعتمد فقط على نقطتي البداية $(1,0)$ و النهاية $(0,i)$ للمنحني Γ
 وبالتالي فالتكامل في كلا الحالتين له نفس النتيجة وهي :

$$\int_{\Gamma} z^2 dz = \frac{z^3}{3} \Big|_{(1,0)}^{(0,i)} = \frac{1}{3} (i^3 - 1) = -\frac{1}{3} - \frac{1}{3}i$$

حالة خاصة : إذا كانت $F(b) = F(a)$ فإن $\int_{\Gamma} f(z) dz = 0$

مسألة 22 أثبت أن : $\int_{\Gamma} \frac{dz}{z} = 2\pi i$ حيث إن المنحني Γ معطى

بالمعادلة التالية : $|z| = 1$

الحل : نكتب المنحني بالشكل الوسيط $\Gamma: z(t) = e^{it}, 0 \leq t < 2\pi$

وبالتالي : $z'(t) = i e^{it}, 0 < t < 2\pi$ وعندئذ يصبح التكامل :

$$\int_{\Gamma} \frac{dz}{z} = \int_0^{2\pi} \frac{z'(t) dt}{z(t)} = \int_0^{2\pi} \frac{i e^{it} dt}{e^{it}} = \int_0^{2\pi} i dt = 2\pi i$$

طريقة أخرى للحل : أو نستخدم الطريقة الأساسية في حساب التكامل ،

نختار أي فرع لسطح ريمان R للدالة التحليلية :

$$F(z) = \log z = \log |z| + i \arg z$$

فلو أخذنا البداية عند النقطة -1 على الفرع الأصلية نحد :

$$\int_1 \frac{dz}{z} = \log |z| + i \arg z \Big|_{e^{-\frac{\pi i}{2}}}^{e^{\frac{\pi i}{2}}} = 3 \frac{\pi i}{2} - (-\frac{\pi i}{2}) = 2\pi i$$

التكامل الخطي العددي:

رأينا في الفصل السابق أن الدالة المركبة تتألف من جزأين $u = u(x, y)$ و $v = v(x, y)$ وهما حقيقيان ، سوف ندرس بعض الدوال المركبة ذات المتحولات المركبة أو الحقيقية مثل:

$$1. W_1 f(z) = Shz + z^2 - ichz$$

و هي دالة مركبة لمتحول مركب :

$$2. W_2 = f(z) = t^2 + t + 1 + i \sin t \quad u(t) + i v(t)$$

و هي دالة مركبة لمتحول حقيقي .

الحالة الأولى : يكون z متحولاً على نطاق في الحالة العامة وهذا النطاق من المستوي المركب .

الحالة الثانية : فإن المتحول t حقيقي و هو يتحول على نطاق حقيقي (مجال حقيقي) ويعرف التكامل في الحالة الثانية على فترة

$$(a, b) \text{ كما يلي: } \int_a^b f(t) dt = \int_a^b [u(t) + i v(t)] dt$$

وبسهولة نرى أن خواص التكاملات المحددة الأساسية الحقيقية محققة على هذه التكاملات. يعرف التكامل المركب كما يلي:

1. ليكن γ منحنياً مستمراً محدوداً وصقياً مستوياً موحهاً أو صقياً

جزئياً ولنفرض: $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$

دالة مركبة مستمرة على γ إن التكامل الخطي المركب على γ

بالتعريف هو التكامل $\int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma} [u(x, y) + iv(x, y)] d(x + iy)$

$$= \int_{\gamma} u dx - v dy + i \int_{\gamma} v dy + u dx$$

وهي كما نرى مؤلفة من أربعة تكاملات حقيقية وشرط وجود التكامل

المركب هو وجود هذه التكاملات. يمكن لهذا المنحني γ أن يكون

مفتوحاً أو مغلقاً وسوف نرمز للتكامل المغلق كما يلي: $\oint_{\gamma} f(z) dz$ ونعد

الاتجاه الموجه عكس عقارب الساعة موجباً كما نسمي γ مسار هذا

التكامل ويلاحظ أن قيمة التكامل مرتبط بالمسار. و قد رأينا سابقاً

حالات يكون فيها التكامل مستقل عن المسار.

خواص التكاملات المركبة :

هي نفسها خواص التكاملات الخطية مضافاً لذلك أن المسار لا يمكن أن يمر بأية نقطة شاذة أو يقطع مستقيم تفرع للدالة المركبة $f(z)$ لأن الدالة غير مستمرة على هذه النقاط، لنذكر بأهم هذه الخواص:

$$1. \quad \int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma_1} f(z) dz + \int_{\gamma_2} f(z) dz \quad \text{حيث } \gamma = \gamma_1 \cup \gamma_2$$

$$2. \quad \int_{\gamma} [f(z) \pm g(z)] dz = \int_{\gamma} f(z) dz \pm \int_{\gamma} g(z) dz \quad \text{حيث } f(z), g(z) \text{ دالتين مستمرتين على } \gamma$$

$$3. \quad \text{تحقق العلاقة} \quad \int_{ab} f(z) dz = - \int_{ba} f(z) dz$$

$$4. \quad \left| \int_{\gamma} f(z) dz \right| < LM \quad \text{حيث } l \text{ طول المسار و } M < |f(z)| \text{ مهما } z$$

حساب التكاملات المركبة على منحني:

لقد وجدنا أن التكامل المركب $\int_{\gamma} f(z) dz$ عبارة عن مجموع تكاملات حقيقية

بمنحولين أو متحول واحد وفي الحالة العامة يمكن حساب هذا التكامل بالاستعانة بمعادلة المنحني γ حيث نستبدل أحد المتحولين x أو y بالآخر بواسطة معادلة المسحني ويتحول التكامل إلى تكامل بمتحول واحد تحدد قيمته من معادلة المنحني المعطى .

مثال 23 احسب التكامل: $I = \int_{\gamma} z^2 dz$ حيث γ الدائرة $|z| = 1$

الحل : من الدائرة $|z| = 1$ نجد: $z = e^{i\theta}$ $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$dz = ie^{i\theta} d\theta$$

$$I = \int_0^{2\pi} ie^{2i\theta} ie^{i\theta} d\theta = i \int_0^{2\pi} e^{3i\theta} d\theta = \frac{1}{3i} e^{3i\theta} \Big|_0^{2\pi} = \frac{e^{i6\pi} - 1}{3i}$$

$$= \frac{\cos 6\pi + i \sin 6\pi - 1}{3i} = 0 \Rightarrow I = 0$$

نظرية كوشي التكاملية:

تمهيد: لتكن D منطقة بسيطة الاتصال أي يمكنها وصل أي نقطتين

من المنطقة D بمسار مستمر يقع في D وليكن Γ منحنيًا مستمرًا

صفيلاً أو صفيلاً جزئياً عند ذلك.

نظرية كوشي التكاملية إذا كان $f(z)$ دالة مركبة تحليلية على المنطقة D

البسيطة الاتصال والتي يحيط بها المسار المستمر المغلق والموجه والصفيلاً أو

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = 0 \quad \text{الصفيلاً جزئياً فإن:}$$

الإثبات : سوف نبرهن على هذه النظرية مفترضين أن $f(z)$ مستمر أيضاً مع إمكانية البرهان عليها دون هذا الشرط (حيث برهن عليها العالم غورمان)

$$\begin{aligned}\int_{\gamma} f(z) dz &= \int_{\gamma} [u(x, y) + iv(x, y)] d(x + iy) \\ &= \int_{\gamma} u dx - v dy + i \int_{\gamma} u dy + v dx\end{aligned}$$

وحيث إن أحد أشكال المشتق $f'(z)$ هو :

$$f'(z) = \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} - i \frac{\partial u}{\partial y}$$

نجد أن هذه المشتقات مستمرة لكون $f'(z)$ كذلك لهذا يمكن تطبيق نظرية غرين في المستوي على التكاملين الخطيين الحقيقيين السابقين

$$\text{فنجد: } \int_{\gamma} f(z) dz = \iint_D \left(\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial v}{\partial y} \right) dx dy + i \iint_D \left(\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right) dx dy$$

وحيث إن $f(z)$ دالة تحليلية لهذا فهو يحقق شروط كوشي ريمن أن:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$$

وبالتالي فإن كلا من التكاملين السابقين معدوم أي: $\int_{\gamma} f(z) dz = 0$

نتيجة: إذا كان Γ منحنيًا موجهًا وصفيلاً داخل D التي يحدها Γ

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{\Gamma} f(z) dz \quad \text{عندها:}$$

طكما يمكن تعميم ذلك على عدة منحنيات $\Gamma_1, \Gamma_2, \dots, \Gamma_n$ واقعة داخل

$$D \quad \text{فجد:} \quad \oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{\Gamma_1} f(z) dz + \dots + \oint_{\Gamma_n} f(z) dz$$

من أجل البرهان نصل نقطة من Γ مثل A بنقطة من Γ_1 مثل B فنجد

$$\oint_{AB \cup BAEFA} f(z) dz = 0 \quad \text{حسب كوشي:}$$

$$\oint_{AB} f(z) dz + \oint_{BC \cup CB} f(z) dz + \oint_{BA} f(z) dz + \oint_{AEFA} f(z) dz = 0 \quad \text{أي:}$$

$$\int_{AB} f(z) dz + \int_{BA} f(z) dz = 0 \quad \text{لكن تكاملان متعاكسان}$$

$$\int_{BA} f(z) dz = - \int_{AB} f(z) dz \quad \text{أي:}$$

$$\int_{BA} f(z) dz = \int_{AB} f(z) dz$$

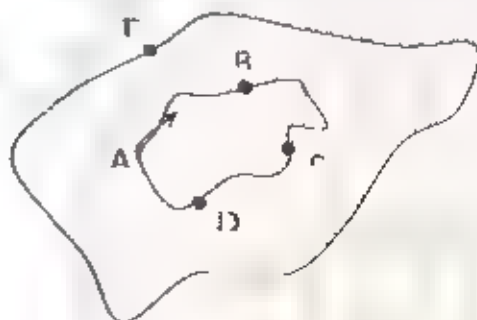
$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{\Gamma} f(z) dz \quad \text{يمكن برهان التعميم بنفس الطريقة.}$$

استقلال التكامل من الطريق (المسار):

بفرض $f(z)$ دالة تحليلية على \bar{D} التي يحيط بها المنحنى المغلق Γ . لنفرض أن $\bar{D} = ABCDA$ منحني آخر يقع بكامله في \bar{D} عندها:

$$\int_{ABC} f(z) dz = F(C) - F(A)$$

حيث $f(z)$ الدالة الأصلية لـ $f(z)$ و حسب نظرية كوشي وسنبحثها السابعة فإن Γ, Γ' متكافئان أي:



$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{\Gamma'} f(z) dz = 0$$

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{ABCD} f(z) dz = 0$$

$$\int_{ABC} f(z) dz + \int_{CDA} f(z) dz = 0$$

$$\int_{ABC} f(z) dz = - \int_{CDA} f(z) dz = \int_{ADC} f(z) dz$$

أي التكامل لا يتعلق بالمسار بل بقيمة الدالة في A وقيمتها في C .

Cauchy's Theorem and formulas صيغ كوشي التكاملية

مبرهنة

إذا كانت $f(z)$ تحليلية على \bar{D} التي يحيط بها Γ الموحه والمغلق والمستمر وكانت a نقطة داخلية من D عندها تصح العلاقتان التاليتان:

$$f(a) = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{f(z)}{z-a} dz$$

$$f^{(n)}(a) = \frac{n!}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dz$$

البرهان: إن الدالة $\frac{f(z)}{z-a}$ غير تحليلية عند $z=a$ لهذا نحيط a بجوار

$$z=a \rightarrow z-a = \varepsilon e^{i\theta} \quad \Gamma_1 \text{ نصف قطره } \varepsilon \text{ بحيث}$$

$$dz = i\varepsilon e^{i\theta} d\theta \quad \text{ومنه} \quad z = a + \varepsilon e^{i\theta}$$

إن الدالة $\frac{f(z)}{z-a}$ تحليلية، على D_1 حيث D المنطقة بين Γ_1, Γ

$$\oint_{\Gamma} \frac{f(z)}{z-a} dz = \oint_{\Gamma_1} \frac{f(z)}{z-a} dz \quad \text{وبالتالي:}$$

$$\oint_{\Gamma_1} \frac{f(z)}{z-a} dz = \int_0^{2\pi} \frac{f(a + \varepsilon e^{i\theta})}{\varepsilon e^{i\theta}} i\varepsilon e^{i\theta} d\theta \quad \text{إن } \Gamma, \Gamma_1 \text{ متكافئان لكن:}$$

$$= i \int_0^{2\pi} f(a + \rho e^{i\theta}) d\theta$$

لنأخذ نهاية الطرفين عندما $\varepsilon \rightarrow 0$ أي المنطقة D_ε تنتهي إلى D عندها:

$$\oint_{\gamma} \frac{f(z)}{z-a} dz = i \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^{2\pi} f(a + \rho e^{i\theta}) d\theta$$

$$i \int_0^{2\pi} f \left[\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} (a + \rho e^{i\theta}) \right] d\theta = i \int_0^{2\pi} f(a) d\theta = 2\pi f(a)$$

$$f(a) = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\gamma} \frac{f(z)}{z-a} dz \quad \text{ومنه:}$$

بما أن النقطة a داخلية اختيارية في D لهذا يمكن اعتبارها متحولة والاشتقاق

$$f'(a) = \oint_{\gamma} \frac{1}{2\pi i} \frac{f(z)}{(z-a)^2} dz \quad \text{بالنسبة لـ } a \text{ فتجد:}$$

لأن z ثابت بالنسبة لـ a نكرر ذلك لجد أن:

$$f''(a) = \frac{2}{2\pi i} \oint_{\gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^3} dz$$

$$f'''(a) = \frac{3 \cdot 2}{2\pi i} \oint_{\gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{3+1}} dz$$

$$f^{(4)}(a) = \frac{4 \cdot 3 \cdot 2 \cdot 1}{2\pi i} \oint_{\gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{4+1}} dz$$

$$f^{(n)}(a) = \frac{n!}{2\pi i} \oint_{\gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dz \quad \text{وهو المطلوب.}$$

تمارين (3) محلولة

Solved Problems

مثال 24

احسب التكامل $I = \int_{\Gamma} z^3 dz$ حيث Γ قوس من القطع المكافئ $y = 2x^2$

والذي يصل بين النقطتين $O(0,0)$ و $B(1,2)$

الحل:

الدالة المستكملة تحليلية لهذا لا يتعلق التكامل بالمسار ويمكن كتابة:

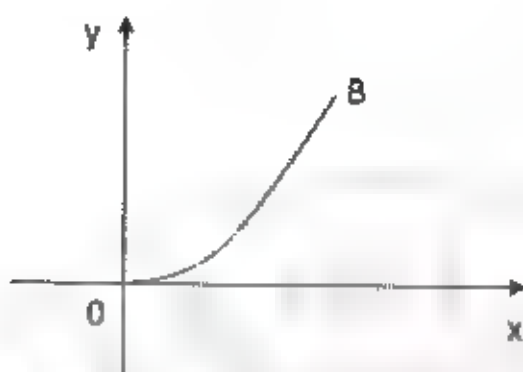
$$I = \int_{OB} z^3 dz = \frac{z^4}{4} \Big|_0^{1+2i} = \frac{(1+2i)^4}{4} = \frac{7}{4} - 6i$$

يمكن حل المسألة السابقة بالاستعانة بمعادلة المنحني $y = 2x^2$

نستبدل $z = x + iy$ ثم نكتب: $z = x + 2x^2i$ ، $dz = dx + i dy$

ونحول التكامل المركب إلى تكاملات حقيقية أخذين بالحسبان تحول x

من 0 إلى 1 نحصل على نفس النتيجة السابقة.



مثال 25 احسب التكامل $I = \int_{\Gamma} z^2 dz$ حيث Γ المنحني الوسيط

$$z = x + iy \quad \text{و} \quad 0 \leq t \leq 2 \quad \text{و} \quad y = t^2, x = t$$

$$z = t + it^2 \Rightarrow dz = (1 + 2it)dt$$

الحل :

$$I = \int_0^2 (t + it^2)(1 + 2it)dt = \int_0^2 (t^2 - t^4 + 2it^3 - 2it^5 - 4t^6)dt$$

$$= \int_0^2 (t^2 - t^4 + 2it^3 - 2it^5 - 4t^6)dt$$

$$= \int_0^2 (t^2 - t^4 - 4t^6)dt + i \int_0^2 (4t^3 - t^5)dt$$

$$= \left[\frac{t^3}{3} - \frac{5}{6}t^5 + it^6 - t \frac{t^6}{6} \right]_0^2$$

$$= \frac{8}{3} - \frac{160}{6} + i(16) - \left(\frac{64}{4} \right) = -\frac{72}{3} - \frac{72}{6}i = -24 - 12i$$

مثال 26 ليكن Γ مربعاً موجهاً عكس عقارب الساعة رؤوسه هي النقاط $(0,0), (2,0), (2,2), (0,2)$ احسب قيمة التكاملات.

أ. $\int_{\Gamma} z^2 dz$ ب. $\int_{\Gamma} \ln z dz$

الحل: أ. إن التكامل هو التالي: $I = \int_{\Gamma} (x^2 + y^2)(dx + i dy)$

$$= \int_{\Gamma} x^2 dx - y^2 dy + i \int_{\Gamma} y^2 dx + x^2 dy$$

يجب التمييز على كل صلع من أضلاع المربع قيمة z فتجد على

القطعة $OA: z = x \quad dx = dz \quad 0 \leq x \leq 2$

على $AB: z = 2 + iy \quad 0 \leq y \leq 2$

و على $BC: z = x + 2i \quad x = 2 \rightarrow x = 0$

أما على $CO: z = iy \quad 2 = y \rightarrow y = 0$

$$\Rightarrow I = \int_0^2 x^2 dx = \frac{x^3}{3} \Big|_0^2 = \frac{8}{3}$$

$$I_{AB} = \int_0^2 (4 - y^2)(i dy) = i \left(4y - \frac{y^3}{3} \right) \Big|_0^2$$

$$= i \left(8 - \frac{8}{3} \right) = i \frac{16}{3}$$

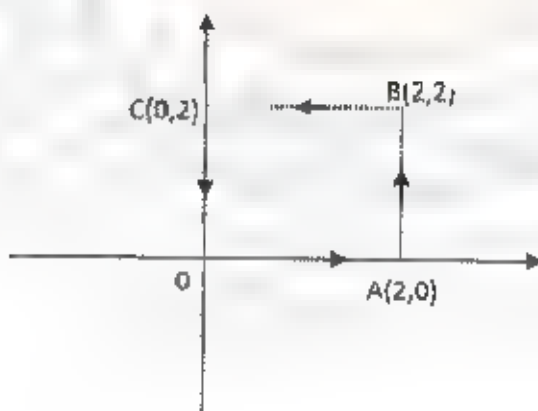
$$I_{BC} = \int_2^0 (x^2 + 4)(dx) = \frac{x^3}{3} + 4x \Big|_2^0 = -\frac{8}{3} - 8 = -\frac{32}{3}$$

$$I_{CA} = \int_0^2 iy^2 dy = i \frac{y^3}{3} \Big|_0^2 = \frac{8}{3}i$$

$$I = I_{AB} + I_{BC} + I_{CA}$$

$$= \frac{8}{3} + i \frac{16}{3} - \frac{32}{3} + \frac{8}{3}i = -8 + \frac{8}{3}i$$

ب . الدالة المستكملة تحليلية على المحي السابق Γ : $\int_{\Gamma} Chz dz = 0$



احسب قيمة التكاملات التالية:

$$I_1 = \oint_{|z|=2} \frac{\sin 2z}{\left(z - \frac{\pi}{2}\right)^2} dz$$

$$I_2 = \oint_{|z|=1} \frac{z+4}{z^2+2z+5} dz \quad I_3 = \oint_{|z|=1} \frac{\cos^4 z}{z - \frac{\pi}{6}} dz$$

الحل: من ملاحظة صيغة كوشي الثانية:

$$f^{(n)}(a) = \frac{n!}{2\pi i} \oint \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dz$$

وبالموازنة نجد:

$$n+1=2 \quad n=1 \quad f(z) = \sin 2z$$

$$a = \frac{\pi}{2} \in z_1 < 2$$

لهذا نطبق هذه الصيغة فنجد:

$$\oint_{|z|=2} \frac{\sin 2z}{\left(z - \frac{\pi}{2}\right)^2} dz = \frac{2\pi i}{1!} f^{(1)}(a) = 2\pi i [\sin 2z]'$$

$$\oint_{|z|=1} \frac{\sin 2z}{\left(z - \frac{\pi}{2}\right)} dz = 2\pi i \left(2 \cos 2 \frac{\pi}{2} \right) = -4\pi i$$

بمقارنة صيغة كوشي الأولى:

$$f(a) = \frac{1}{2\pi i} \oint \frac{f(z)}{z-a} dz$$

نجد: $n+1 = 1$ $n = 0$

$$f(z) = \cos^4 z \quad u = \frac{\pi}{6} \in |z| < 1$$

$$\oint_{|z|=1} \frac{\cos^4 z}{\left(z - \frac{\pi}{6}\right)} dz = 2\pi i (\cos^4 z)_{z=\frac{\pi}{6}}$$

$$= 2\pi i \left(\frac{\sqrt{3}}{2}\right)^4 = \frac{9\pi}{8} i$$

3. بالنظر لصيغ كوشي مباشرة نجد عدم وجود تشابه لأن المقام من الدرجة الثانية (حدودية من الدرجة الثانية) أما المنطقة فهي الدائرة.

$$r = \|1+i\| = 2$$

ذات المركز $(-1+i)$ ونصف القطر 2.

ثم نفرق الكسر حتى تطبق صيغ كوشي أو نتبع مايلي:

$$z^2 + 2z + 5 = 0$$

$$\Delta = 4 - 4(5) = -16$$

$$z_1 = \frac{-2-4i}{2} = -1-2i \quad z_2 = -1+2i$$

نلاحظ أن z تقع خارج الدائرة $|z - (-1+i)| = 2$ لهذا نكتب التكامل :

$$I_3 = \int_{z - (-1+i), 2}^{\left(\frac{z+4}{z-z_1}\right) dz} \frac{z+4}{z-z_2}$$

بالموارنة مع صيغة كوشي الأولى نجد:

$$f(z) = \frac{z+4}{z-z_1} = \frac{z+4}{z+1+2i}$$

$$n+1=1 \quad n=0$$

$$a = z_2 = -1 + 2i$$

$$I_3 = 2\pi i \left(\frac{z+4}{z+1+2i} \right) = 2\pi i \left(\frac{-1+2i+4}{-1+2i+1+2i} \right)$$

$$= 2\pi i \left(\frac{3+2i}{2i} \right) = \frac{\pi}{2} (3+2i)$$

احسب التكامل $I = \int_{\Gamma} \frac{dz}{z}$ حيث Γ القطع لتناقص 1 $\frac{x^2}{16} + \frac{y^2}{9}$ والموجه عكس عقارب الساعة.

الحل : إن النقطة الشاذة الوحيدة الواقعة داخل القطع هي $z=0$ لهذا تكون التكاملات على كل المنحنيات الحاوية لـ $z=0$ والواقعة داخل القطع متكافئة لهذا نختار دائرة مركزها 0 ونصف قطرها اختياري

بحيث تقع داخل Γ ولهذا يكون الدالة $\frac{1}{z}$ تحليلية على المنطقة الواقعة بين Γ_1, Γ وهما بالتالي منحنيان متكافئان.

$$I = \int_{\Gamma} \frac{dz}{z} = \int_{\Gamma_1} \frac{dz}{z} dz = 2\pi(1) = 2\pi$$

حسب صيغة كوشي.

مثال 30

احسب التكامل: $I = \int_{\Gamma} \frac{9z^2 - iz + 4}{z(z^2 + 4)} dz$ حيث $\Gamma: |z| = 4$

الحل : نلاحظ عدم امكانية تطبيق صيغ كوشي مباشرة لهذا نعلم إلى

تفريق الكسر فنجد: $\frac{9z^2 - iz + 4}{z(z^2 + 4)} = \frac{17}{z} + \frac{4}{z + 2i} + \frac{15}{z - 2i}$

$$I = \int_{|z|=4} \frac{dz}{z} + \frac{17}{4} \int_{|z|=4} \frac{dz}{z + 2i} + \frac{15}{2} \int_{|z|=4} \frac{dz}{z - 2i}$$

وحسب صيغ كوشي التكميلية نجد $2\pi(1) + \frac{17}{4} (2\pi)(1) + \frac{15}{2} (2\pi)(1)$

$$= 2\pi \left[1 + \frac{17}{4} + \frac{15 \cdot 2}{4} \right]$$

$$= 2\pi \left(\frac{51}{4} \right) = \frac{51}{2} \pi$$

تمارين (3) إضافية

1. ليكن $f(z) = \frac{1+z}{1-z}$ دالة مركبة عين مشتقة هذه الدالة $\frac{dw}{dz}$

وحدد أين تكون هذه الدالة غير تحليلية.

2. تحقق من صحة كوشي في الدوال التحليلية من أجل الدالة $f(z) = e^z$ والمنطقة $|z|=1$

3. إذا كان $x^3 - 3x^2 + 4x + 1$ منحنيًا Γ يصل النقطتين

$$A(1,1), B(2,3) \text{ احسب التكامل: } \int_{\Gamma} (12z^2 - 41z) dz$$

4. احسب التكامل : $I_1 = \int \cot(2z + 5) dz$

5. احسب التكامل : $I_2 = \int \sin 3z \cos 3z dz$

6. حل قوة مغناطيسية $\vec{F} = 3z + 5$ أوجد عمل هذه القوة من أجل

الانتقال لجسم ما في هذا الحقل عندما ينتقل من النقطة الموافقة لـ $z=0$

إلى $z=4+2i$ على منحنى Γ حيث $\Gamma: z=t^2+it$ الجواب: 50.

7. احسب التكامل : $I = \oint_{\Gamma} (x+2y)dx + (y-2x)dy$ حيث Γ المنحنى

المعرف بـ $x = 4 \cos \theta, y = 3 \sin \theta$ و حيث $0 < \theta \leq 2\pi$ الدوران عكس عقارب الساعة.

8. احسب التكامل $I = \int_{\Gamma} (z^2 + 3z) dz$ حيث Γ هو المنطقي $|z| = 2$ من النقطة $A(2,0)$ إلى النقطة $B(0,2)$.

9. احسب التكامل:

$$I = \int_{\Gamma} (z^2 + 3z) dz \quad \Gamma: x = a(\theta - \sin \theta) \\ y = a(1 - \cos \theta)$$

من النقطة الموافقة لـ $\theta = 0$ إلى $\theta = 2\pi$

$$\text{الجواب: } \frac{6\pi^2 a^4 + 80\pi^3 a^3 + 30\pi a}{15}$$

$$10. \text{ احسب التكامل: } I = \oint_{\Gamma} \frac{dz}{z-2}$$

حيث $\Gamma: |z-1|=5$ أو $\Gamma: |z-2|=4$ الجواب $2\pi i$

$$11. \text{ احسب التكامل } I = \oint_{\Gamma} \frac{dz}{z-3} \text{ حيث } \Gamma: |z-2|=5$$

هل النتيجة تعارض نظرية كوشي؟

التحليل الرياضي / 3 / الباب الأول

12. احسب التكامل $I = \oint_{\Gamma} e^z dz$ حيث $|z|=1$ ثم برهن أن:

$$I_1 = \int_0^{2\pi} e^{\cos \theta} \cos(\theta + \sin \theta) d\theta = \int_0^{2\pi} e^{\cos \theta} \sin(\theta + \sin \theta) d\theta = 0$$

13. اوضح بشكل مباشر أن قيمة التكامل: $I = \int_{3+4i}^{4+i} (6z^2 + 8iz) dz$

لا تتغير على المنحني Γ الذي يصل النقطة $3+4i$ بالنقطة $4-i$ في حال كون Γ هو: أ. المستقيم الواصل بينهما.

ب. أو المستقيم الواصل من $3+4i$ إلى $4+4i$

ثم من $4+4i$ إلى $4-i$ ح. الدائرة $|z|=5$

احسب هذه القيمة؟ الجواب: $266i - 238$

14. احسب التكامل: $I = \int_{\Gamma} \frac{\sin \pi z^2 + \cos \pi z^2}{(z-1)(z-2)} dz$

حيث $|z|=3$ الجواب: $4\pi i$

15. احسب التكامل: $I = \oint_{\Gamma} \frac{e^{2z}}{(z+1)^4} dz$ حيث $|z|=3$ الجواب: $\frac{8\pi i e^2}{3}$

16. احسب التكاملات الآتية:

$$1. \quad I = \int_{\Gamma} \frac{\sin^3 z}{z+z} dz \quad \text{حيث } \Gamma \text{ هو } |z|=5$$

$$2. \quad I_2 = \int_{|z|=3} \frac{e^{zt}}{z^2+1} dz \quad \text{حيث } t \text{ وسط.}$$

17. لعرض أن لدينا $P(z)$ أية كثيرة حدود و المنحنى Γ أمـلس جزئياً

. أثبت أن : 1. $\int_{\Gamma} P(z) dz = 0$ إذا كان منحنياً مغلقاً .

2. $\int_{\Gamma} P(z) dz = 0$ إذا كان منحنياً يعتمد فقط على نقطتي البداية

(1,0) و النهاية (-1,0) .

18. إذا كان Γ منحنى القطع المكافئ $y = x^2$ من نقطة البداية

(0,0) و النهاية (1,1) أثبت أن :

$$I = \int_{\Gamma} (3z^2 + \sin z) dz = 1 + \cos 1 + i(2 + \sin 1)$$

19. أثبت أن $I = \int_{\Gamma} (3z+1) dz = 1+5i$ إذا كان Γ منحنى

القطع المكافئ $y = x^2 + 1$ من نقطة البداية (0,-1) و النهاية (1,0)

20. أثبت أن : $I = \int_{\Gamma} \frac{dz}{z} = -\ln(i) = -\frac{\pi}{2}i$ إذا كان Γ منحنى القطع

المكافئ $y = x^2 + 1$ من نقطة البداية (0, 1) و النهاية (1,0) .

21. أثبت (اعتماداً على مبرهنة كوشي) أن :

$$I = \oint_{\Gamma} (e^{z^2} + \cos z + z^2) dz = 0 \quad \text{حيث } \Gamma \text{ المنحني المغلق}$$

المحدد بالحالات التالية :

$$1. \quad |z| = 5$$

$$2. \quad |z + i| = 1$$

$$3. \quad |z - 1| = 1$$

$$4. \quad |z - 1 + i| = 1$$

22. أثبت (اعتماداً على مبرهنة صيغ كوشي التكاملية) أن :

$$I = \oint_{\Gamma} f(z) dz \quad \text{حيث } \Gamma \text{ المنحني المغلق المحدد بالحالة}$$

التالية : $|z - 1| = 1$ يحقق مايلي:

$$1. \quad f(z) = \frac{1}{(z-1)(z+1)}, \quad I = \pi i$$

$$2. \quad f(z) = \frac{z+1}{z(z+5)^2}, \quad I = 0$$

$$3. \quad f(z) = \frac{1}{\sin(z-1)}, \quad I = 2\pi i$$

$$I = 0, \quad f(z) = \frac{1}{\sin z} \quad .4$$

23. أثبت (اعتماداً على التحويل القطبي) أن :

$$I = \oint_{\Gamma} (\bar{z} + 5) dz = 8\pi i$$

حيث Γ المنحني المغلق : $\Gamma : |z| = 2$

الفصل الثالث

السلاسل المركبة وسلاسل تايلور ولوران

Infinite Complex Series and Taylor's and Lauren't's Series

مقدمة :

نعلم من دراستنا للتحليل الحقيقي أن أي تطبيق لمجموعة من الأعداد الطبيعية على مجموعة أخرى يسمى متتالية ، كذلك الأمر هنا في الساحة المركبة فإن أي تطبيق لمجموعة من الأعداد الطبيعية على مجموعة مركبة يسمى متتالية مركبة حيث نكتب :

$$\{Z_n\} = Z_1, Z_2, \dots, Z_n, \dots$$

وهي متتالية غير منتهية وكل عدد منها يسمى حداً للمتتالية نسمي Z_n الحد العام .

$$\text{مثال : المتتالية : } \left\{1 + \frac{i}{n}\right\} = 1 + i + , 1 + \frac{i}{2} , 1 + \frac{i}{3} , \dots, 1 + \frac{i}{n}, \dots$$

حيث $1 + \frac{i}{n}$ الحد العام للمتتالية. إذا وضعنا $Z_n = x_n + i y_n$ نجد أن دراسة المتتالية $\{Z_n\}$ تؤول على دراسة المتتالية $\{X_n\}$ والمتتالية $\{Y_n\}$.

تعريف 1 نقول إن $\{Z_n\}$ متقاربة من Z_0 إذا تحقق؛

$$\forall \varepsilon > 0, \exists N(\varepsilon): |Z_n - Z_0| < \varepsilon \quad \forall n > N(\varepsilon)$$

مبرهنة 1

بسهولة ومن خلال التعريف 1 نجد أن الشرط اللازم والكافي لتكون $\{Z_n\}$

حيث $Z_n = x_n + iy_n$ متقاربة من $Z_0 = x_0 + iy_0$ هو أن تحقق :

$$x_n \rightarrow x_0, \quad y_n \rightarrow y_0, \quad n \rightarrow \infty$$

تطبيق: المتتالية $Z_n = \frac{3n-1}{2n} + i \frac{n+1}{3n+12}$ متقاربة لأنه عندما $n \rightarrow \infty$ فإن:

$$x_n = \frac{3n-1}{2n} \rightarrow \frac{3}{2}$$

$$y_n = \frac{n+1}{3n+12} \rightarrow \frac{1}{3}$$

$$Z_n \rightarrow \frac{3}{2} + \frac{1}{3}i \quad \text{وبالتالي يكون :}$$

تعريف 2

نقول عن متتالية $\{Z_n\}$ إنها متتالية كوشي إذا كانت تحقق مايلي:

مهم يكن العدد $\varepsilon > 0$ يمكن تعيين العدد الصحيح $N(\varepsilon)$ بحيث:

$$n > N(\varepsilon) \Rightarrow |Z_{n+p} - Z_n| < \varepsilon$$

حيث n أي عدد طبيعي. ونقول إن المتتالية $\{Z_n\}$ محدودة إذا كان $|Z_n| \leq M$ وحيث M عدد حقيقي ثابت.

السلاسل المركبة:

بفرض $\{Z_n\}$ متتالية مركبة حيث $Z_n = x_n + i y_n$ عندئذ نسمي سلسلة

$$\sum_{n=1}^{\infty} Z_n = Z_1 + Z_2 + \dots + Z_n + \dots$$

مركبة المجموع اللانهائي :

كما نسمي $S_n = Z_1 + Z_2 + \dots + Z_n$ المجموع النوني للسلسلة.

تعريف 3

إذا كانت المتتالية $\{S_n\}$ متقاربة من S فإننا نقول إن السلسلة

$$\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$$

متقاربة ونكتب تجاوزاً $S = \sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ أما إذا كانت $\{S_n\}$ متباعدة

عندها نقول إن السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متباعدة.

معايير التقارب يمكننا تطبيق معايير التقارب المعروفة في الساحة

الحقيقية على السلاسل المركبة فمثلاً تتقارب السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ حسب

معياري كوشي إذا تحقق مايلي:

من أجل أي $\epsilon > 0$ يمكن تعيين $N(\epsilon)$ صحيح.

من أجل أي p طبيعي و $n > N(\epsilon)$ بحيث يكون $|S_{n+p} - S_n| < \epsilon$

حصل على الشرط اللازم لتقارب السلاسل (كما في الساحة الحقيقية)

$$\lim_{n \rightarrow \infty} |S_{n+1} - S_n| = \lim_{n \rightarrow \infty} Z_n = 0 \quad \text{من أجل } p=1$$

ولكن قد ينتهي الحد العام إلى الصفر دون أن تكون السلسلة متقاربة

(مثل السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1+i}{n}$)

التقارب الشرطي و التقارب بالإطلاق

تعريف 4

نقول إن السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متقاربة مطلقاً أو بالإطلاق إذا كانت $\sum_{n=1}^{\infty} |Z_n|$ متقاربة

أما إذا كانت $\sum_{n=1}^{\infty} |Z_n|$ متباعدة و $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متقاربة فإننا نسمي التقارب شرطياً.

نلاحظ أن $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n}$ متقاربة أما $\sum_{n=1}^{\infty} \left| \frac{(-1)^{n-1}}{n} \right|$ فهي متباعدة وبالتالي

$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n}$ متقاربة شرطياً.

بسهولة نرى أن التقارب المطلق للسلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ يكافئ تقارب السلسلتين

$$Z_n = x_n + iy_n \quad \text{حيث} \quad \sum_{n=1}^{\infty} |x_n|, \quad \sum_{n=1}^{\infty} |y_n|$$

خواص السلاسل المركبة

من المفيد أن نشير إلى أن الكثير من خواص السلاسل الحقيقية المتقاربة مطلقاً هي صحيحة في الساحة المركبة مثل الحالات التالية:

1. تغير ترتيب حدود سلسلة مقاربة بالإطلاق لا يغير مجموع السلسلة.
2. مجموع أو فرق أو مصروب سلسلتين متقاربتين بالإطلاق هو سلسلة مقاربة بالإطلاق.

3. إذا كانت $\sum_{n=1}^{\infty} U_n$ مقاربة وكان $Z_n < U_n$ عندها $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ مقاربة بالإطلاق.

مثال 30 السلسلة العددية $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{2n}}$ مقاربة بالإطلاق ذلك لأن

$$\left| \frac{1}{n^{2n}} \right| < \frac{1}{2n} \quad \text{ولأن} \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{2n}}$$

4. أما إذا كانت $\sum_{n=1}^{\infty} U_n$ متباعدة وكان $|Z_n| > |U_n|$ عندها $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$

متباعدة وقد تكون $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ مقاربة شرطياً.

5. اختبار دالامبير :

تكون السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متقاربة إذا تحقق الشرط: $\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{Z_{n+1}}{Z_n} \right| < 1$
والحالة المعاكسة متباعدة ، وفي حالة النهاية 1 حالة شك.

مثال 31 السلسلة العددية $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1+i)^n}{n+3}$ متباعدة.

6. الاختبار التوني (كوشي):

تكون السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متقاربة عندما: $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|Z_n|} = q < 1$
وعندما $q > 1$ تكون السلسلة متباعدة وعندما $q = 1$ حالة شك.

مثال: السلسلة العددية $\sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1+4i}{4} \right)^n$ متباعدة.

7. اختبار راب: تكون السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} Z_n$ متقاربة مطلقاً عندما يكون :

$$\lim_{n \rightarrow \infty} n \left\{ \frac{Z_{n+1}}{Z_n} - 1 \right\} < 1$$

ملاصق الدوال المركبة :

عندما تكون حدود السلسلة المركبة دوال لمتحول عقدي z نسمي السلسلة

بسلسلة دالية مثل: $\sum_{n=1}^{\infty} W_n(z) = W_1(z) + W_2(z) + \dots + W_n(z) + \dots$

$$S_n(z) = W_1(z) + W_2(z) + \dots + W_n(z)$$

نسمي $\{S_n(z)\}$ متتالية المجاميع الجزئية من السلسلة عندها نكتب:

تعريف: نقول عن السلسلة الدالية $\sum_{n=1}^{\infty} W_n(z)$ متقاربة بانتظام على D

إلى الدالة $W(z)$ إذا كانت متتالية المجاميع الجزئية $\{S_n(z)\}$ متقاربة على

D أي من أجل أي $\varepsilon > 0$ يمكن تعيين $N(\varepsilon) \in \mathbb{N}$

$$|S_n(z) - W(z)| < \varepsilon, \quad n > N(\varepsilon), z \in D$$

اختبار فايرشتراس :

تكون السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} W_n(z)$ متقاربة بانتظام على D وبشكل مطلق إذا

كان: $|W_n(z)| \leq m_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots$ حيث m_n أعداد لا

تتعلق بالمتحول z من D وكانت السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} m_n$ متقاربة.

ملاحظة: في التقارب بانتظام يمكن اشتقاق وتكامل حدود السلسلة حداً حداً ومن ثم اشتقاق المجموع أو تكامله وإذا كانت حدود السلسلة دوال مستمرة كان مجموعها دالة مستمرة (والنتابين ربما يكون في الأطراف).

سلاسل القوى:

تعريف: نسمي السلسلة

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-a)^n = a_0 + a_1 (z-a) + a_2 (z-a)^2 + \dots + a_n (z-a)^n + \dots$$

سلسلة قوى حيث إن a_n تسمى الأمثال و نسمي a مركز السلسلة .

مثال 32

$$a_n = \frac{1}{n+3} \quad \text{السلسلة} \quad \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z-2i)^n}{n+3} \quad \text{، حيث إن}$$

نلاحظ أن سلسلة القوى درماً لها نطاق تقارب وهو يتعين مثلاً من

معيار دالامبير كمايلي:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n (z-a)^{n+1}}{a_n (z-a)^n} \right| < 1$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| \cdot |z-a| < 1$$

$$|z - a| < \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a_n}{a_{n+1}} = R_n$$

فإذا كان هناك نصف قطر تقارب R_n محدود عندها يكون النطاق محدود مركزه $z = a$ هو نطاق التقارب وحارجه يكون نطاق التباعد أما على المحيط فهناك حالة من الشك قد تكون السلسلة الناتجة متقاربة أو متباعدة حسب الحالة ، وعندما يكون R_n غير محدود عندها تكون السلسلة متقاربة على المستوي \mathbb{C} كله أما إذا كانت $R_n = 0$ عندها تكون السلسلة متقاربة فقط عند النقطة $z = a$.

نظرية تايلور في النشر:

بفرض أن $f(z)$ دالة تحليلية ممثلة بالسلسلة التالية :

$$f(z) = \sum_n a_n (z-a)^n$$

عندها تكون الأمثال a_n معينة كما يلي: $a_n = \frac{f^{(n)}(a)}{n!}$

البرهان:

بما أن $f(z)$ تحليلية على منطقة ما K عندها فهي تقبل الاشتقاق دوماً

لهذا يكون: $f(z) = a_0 + a_1(z-a) + \dots + a_n(z-a)^n + \dots$

$$f'(z) = a_1 + 2a_2(z-a) + \dots$$

$$f'(a) = a_1$$

$$f''(a) = 2! \Rightarrow a_2 = \frac{1}{2!} f''(a) \quad \text{بنفس الطريقة نجد:}$$

$$f'''(a) = 3.2.1.a_3 \Rightarrow a_3 = \frac{f'''(a)}{3!}$$

$$f^{(n)}(a) = a_n.n! \Rightarrow \quad \text{وبشكل عام نجد:}$$

$$a_n = \frac{f^{(n)}(a)}{n!}$$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(a)}{n!} (z-a)^n \quad \text{وبالتالي يكون:}$$

لنبرهن العكس.

إذا كان $f(z)$ تحليلية على منطقة R من المستوي المركب Z .

وكانت a نقطة داخلية من R وكان Γ دائرة تحيط بـ a ومركزها a ويقع

Γ ضمن R فإن:

$$f(z) = f(a) + \frac{f'(a)}{1!}(z-a) + \dots + \frac{f^{(n-1)}(a)}{(n-1)!}(z-a)^{n-1} + (z-a)^n f^{(n)}(z).$$

حيث $f_n(z)$ دالة تحليلية داخل Γ من أجل أي نقطة z داخل Γ .

لدينا حسب علاقة كوشي (صيغ كوشي الأولى).

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{f(w)}{w-z} dw$$

$$\frac{1}{w-z} = \frac{1}{w-a+a-z} = \frac{1}{w-a-(z-a)} \quad \text{لكن:}$$

$$= \frac{1}{w-a} \frac{1}{1 - \frac{z-a}{w-a}}$$

وبما أن $|a| < |w|$ ، لهذا يمكن التشر وفق سلسلة هندسية أساسها

$$\left| \frac{z-a}{z+w} \right| < 1 \quad \text{فنجد}$$

$$\frac{1}{w-z} = \frac{1}{w-a} \left[1 + \frac{z-a}{w-a} + \left(\frac{z-a}{w-a} \right)^2 + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{w-a} + \frac{z-a}{(w-a)^2} + \frac{(z-a)^2}{(w-a)^3} + \dots + \frac{(z-a)^{n-1}}{(w-a)^n} + \frac{h_n}{w-a}$$

وبفرض $h_n = \frac{(z-a)^n}{(w-a)^n} \cdot \frac{(z-a)}{(w-a) - (z-a)}$ مهما تكن w من

المنحني Γ وذلك نجد:

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} f(w) dw \left[\frac{1}{w-a} + \frac{z-a}{(w-a)^2} + \dots + \frac{(z-a)^{n-1}}{(w-a)^n} + \frac{h_n}{w-a} \right]$$

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{f(w)}{w-a} dw + \frac{(z-a)}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{f(w)}{(w-a)^2} dw +$$

$$+ \frac{(z-a)^2}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{f(w)}{(w-a)^3} dw + \dots + g_n(z)$$

وحسب صيغ كوشي التكاملية نجد:

$$f(z) = f(a) + \frac{(z-a)}{1!} f'(a) + \frac{(z-a)^2}{2!} f''(a)$$

$$+ \dots + \frac{(z-a)^{n-1}}{(n-1)!} f^{(n-1)}(a) + g_n(z)$$

$$g_n(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{h_n f(w) dw}{(w-a)} = \frac{(z-a)^n}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{f(w) dw}{(w-a)^n (w-z)}$$

حيث:

$$= (z-a)^n f_n(z)$$

نلاحظ أن: $\lim_{n \rightarrow \infty} g_n(z) = 0$

$$\left| \frac{z-a}{w-a} \right| < 1, \quad |f(w)| \leq M$$

لأن:

لأن $f(w)$ تحليلية على R وبالتالي لحصل على نشر تايلور:

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(a)}{n!} (z-a)^n$$

نشر ماك لوران:

إذا كانت $a \neq 0$ تحصل على ما يسمى نشر لوران (ماك لوران) وهو

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(0)}{n!} z^n$$

النشر في جوار الصفر.

مثال 34 انشر الدوال الأساسية في حوار الصفر.

1. الدالة الأسية $e^z - f(z)$ نلاحظ أن مشتقات هذه الدالة هي نفسها

وقيما في $z=0$ هي 1 ولهذا نبدل في سلسلة ماك لوران فنجد:

$$e^z = 1 + \frac{1}{1!} z + \frac{1}{2!} z^2 + \dots + \frac{1}{n!} z^n + \dots$$

ونصف قطر تقارب هذه السلسلة ∞ أي إنها متقاربة في كل المستوي.

2. نشر الدالة الجيبية $f(z) = \sin z$

نلاحظ: $f(0) = \sin 0 = 0$

$$f'(0) = \cos 0 = 1$$

$$f'''(0) = -\sin 0 = 0$$

$$f^{(4)}(0) = -\cos 0 = -1$$

$$\sin z = \frac{z}{1!} - \frac{z^3}{3!} + \frac{z^5}{5!} - \frac{z^7}{7!} + \dots$$

وهكذا نجد:

$$\sin z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} z^{2n+1} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

3. نشر الدالة $\cos z$ نلاحظ أن :

$$f(0) = \cos 0 = 1$$

$$f'(0) = -\sin 0 = 0$$

$$f''(0) = -\cos 0 = -1$$

$$\cos z = 1 - \frac{z^2}{2!} + \frac{z^4}{4!} - \frac{z^6}{6!} + \dots$$

$$\cos z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} z^{2n} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

4. نشر الدالة: $f(z) = \sinh z$

بنفس الطريقة نجد:

$$Sh z = \frac{z}{1!} + \frac{z^3}{3!} + \dots$$

$$Sh z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)!} z^{2n+1} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

5. نشر الدالة: $Ch z = 1 + \frac{z^2}{2!} + \frac{z^4}{4!} + \dots$

$$Ch z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n)!} z^{2n} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

علامات أولر بين الدوال القطعية والدائرية والدالة الأسية:

من نشر الدالة الأسية وجدنا:

$$e^z = 1 + \frac{1}{1!} z + \frac{1}{2!} z^2 + \dots + \frac{1}{n!} z^n + \dots \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

لنبدل كل z بـ iz نجد:

$$e^{iz} = 1 + \frac{iz}{1!} + \frac{i^2 z^2}{2!} + \frac{i^3 z^3}{3!} + \dots$$

$$= \left(1 - \frac{z^2}{2!} + \frac{z^4}{4!} - \dots \right) + i \left(z - \frac{z^3}{3!} + \frac{z^5}{5!} - \dots \right)$$

$$e^{iz} = \cos z + i \sin z \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

نبدل كل z بالمقدار $-z$ $e^{-iz} = \cos z - i \sin z$

نجمع العلاقتين الأخيرتين فنجد: $e^{iz} + e^{-iz} = 2\cos z$

$$\cos z = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

لو طرحنا تلك العلاقتين لوجدنا: $e^{iz} - e^{-iz} = 2i\sin z$

$$\sin z = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

من بشر الدالة الأسية e^z نلاحظ:

$$e^z = 1 + \frac{z^1}{1!} + \frac{z^2}{2!} + \frac{z^3}{3!} + \dots + \left(\frac{z^4}{4!} + \frac{z^5}{5!} + \dots \right)$$

$$e^z = \operatorname{Ch} z + \operatorname{Sh} z$$

نبدل كل z بـ $-z$ فنجد: $e^{-z} = \operatorname{Ch} z - \operatorname{Sh} z$

بجمع العلاقتين الأخيرتين نجد: $e^z + e^{-z} = 2\operatorname{Ch} z$

ولو طرحنا تلك العلاقتين لوجد بعد القسمة على 2 نجد :

$$\operatorname{Sh} z = \frac{e^z - e^{-z}}{2} \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

العلاقة بين الدوال الدائرية والقطعية:

عن علاقات الجيب والتجيب القطعي نبذل iz في علاقة $\text{Ch}z$ فنجد:

$$\text{Ch}iz = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2} = \text{Cos}z$$

أي $\text{Ch}iz = \text{Cos}z$ نبذل في علاقة $\text{Sh}z$ أيضاً كل iz بـ z .

$$\text{Sh}iz = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2} = i \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i}$$

$$\text{Sh}iz = i \text{Sin}z$$

6. نشر الدالة $f(z) = \frac{1}{1-z}$ بتطبيق علاقة ماك لوران في النشر نجد:

$$f(z) = 1 + z + z^2 + \dots + z^n + \dots$$

وبتطبيق معيار دالامبير نجد ان شرط النشر هو $|z| < 1$

7. نشر الدالة $f(z) = \frac{1}{1+z}$ نبذل في نشر $\frac{1}{1-z}$ كل z عن z

$$f(z) = 1 - z + z^2 - z^3 + z^4 + \dots + (-1)^n z^n, \quad |z| < 1$$

8. نشر الدالة $f(z) = \ln(1+z)$

بأخذ مشتق الطرفين نجد أن :

$$[\ln(1+z)]' = \frac{1}{1+z}$$

$$[\ln(1+z)]' = 1 - z + z^2 - z^3 + \dots$$

و بمكاملة الطرفين نجد :

$$\ln(1+z) = \frac{z}{1} - \frac{z^2}{2} + \frac{z^3}{3} - \frac{z^4}{4} + \dots$$

$$\ln(1+z) = \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n-1} \frac{z^n}{n}, \quad |z| < 1$$

9. نشر الدالة $f(z) = \ln(1-z)$

نلاحظ أن :

$$[\ln(1-z)]' = -\frac{1}{1-z}$$

$$\ln(1-z) = -\left(\frac{z}{1} + \frac{z^2}{2} + \frac{z^3}{3} + \dots \right) \quad \text{ومنه:}$$

$$\ln(1-z) = -\sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^n}{n}, \quad |z| < 1$$

10. نشر الدالة (نشر ذي الحدين لنيوتن) :

حقيقي $m \in \mathbb{R}$ $f(z) = (1+z)^m$ نلاحظ : $f(0) = 1$

$$f'(0) = m(1+0)^{m-1} = m$$

$$f''(0) = m(m-1)(1+0) = m(m-1)$$

وهكذا..

$$f(z) = (1+z)^m = 1 + \frac{m}{1!}z + \frac{m(m-1)}{2!}z^2 + \frac{m(m-1)(m-2)\dots(m-n+1)}{n!}z^n + \dots$$

ملاحظة:

في نشر الدوال استخدمنا فكرة مشتق سلسلة وتكامل سلسلة وهذا ممكن عندما يكون التقارب منتظماً وهنا على النطاق $|z| < 1$ كان التقارب كذلك.

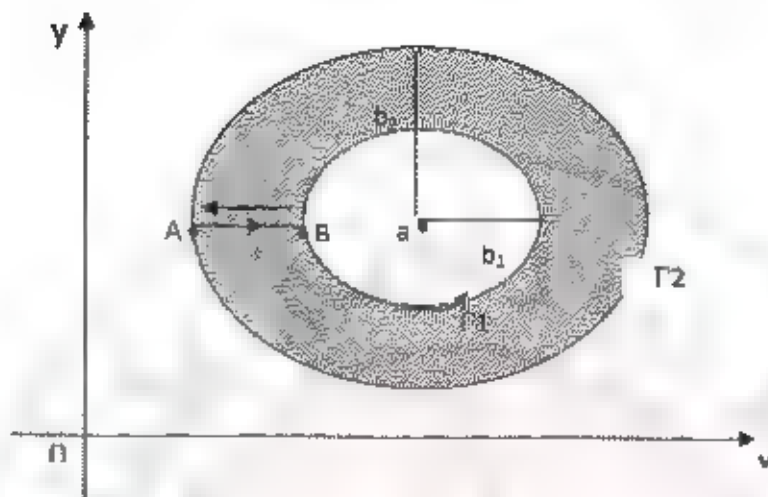
نشر لورانت:

بفرض Γ_1, Γ_2 دائرتان متمركتان عند a نصف قطر الأولى b_1 والثانية b_2 .

لنفرض أن الدالة $f(z)$ وحيدة القيمة (غير متعددة القيم) وتحليلية على الحلقة الدائرية.

$$b_1 < |z-a| < b_2$$

عندها يمكننا نشر $f(z)$ وفق السلسلة: $f(z) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n(z-a)^n$



حيث تعطى الثوابت a_n وفق التكاملات التالية :

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_2} \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dt$$

$$a_{-n} = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma_2} \frac{f(z)}{(z-a)^{-n+1}} dt$$

إذا طبقنا نظرية صيغ كوشي التكاملية على المنطقة بسيطة الاتصال

الناتجة عن قطع الحلقة بقطعة مستقيمة AB كما في الشكل نجد:

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \oint_1 \frac{f(w)}{w-z} dt - \frac{1}{2\pi i} \oint_2 \frac{f(w)}{w-z} dt$$

حيث w نقطة أي نقطة من الحلقة (المنطقة البسيطة) ولقد وجدنا عند برهان نظرية تايلور أن:

$$\frac{1}{2\pi} \oint_{\Gamma} \frac{f(w)}{w-z} dw = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-a)^n$$

$$a_n = \frac{1}{2\pi} \oint_{\Gamma} \frac{f(w)}{(w-a)^{n+1}} dw \quad \text{حيث:}$$

وبذلك يتم البرهان على: $f(z) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n (z-a)^n$

وهو نشر لورانت على الحلقة: $b_1 < |z-a| < b_2$

ملحوظة: إن إيجاد نشر لورانت باستخدام الثوابت a_n هي عملية معقدة لهذا تستخدم الطريقة السابقة فقط في الأبحاث النظرية وسوف نرى طرق أخرى لإيجاد نشر لورانت بشكل أسهل.

تعيين نوع النقطة الشاذة وفق نشر لورانت:

نلاحظ من نشر لورانت أنه يتألف من جزئين أحدهما يحوي أساً موجباً لـ $(z-a)$ والآخر أساً سالبية لـ $(z-a)$. نسمي الأول الجزء التحليلية والثاني الجزء الرئيسي. أي لدينا:

$$f(z) = \dots + \frac{a_n}{(z-a)^n} + \dots + \frac{a_1}{z-a} +$$

$$a_0 + a_1(z-a) + \dots + a_n(z-a)^n + \dots$$

نسمي a_{-1} راسب الدالة $f(z)$ عند النقطة الشاذة $z = a$

حالات نشر لورانت :

1 إذا كان نشر لورانت لا يحوي جزءاً رئيسياً عندها تكون $z = a$ نقطة شاذة قابلة للحذف والدالة تكون عندها غير معرفة عند $z = a$ ولكن يوجد لها نهاية يمكن تعريفها بأنها قيمة الدالة عند $z = a$

مثال 35

$$f(z) = \frac{z^2 - 1}{z - 1} \quad \text{الدالة الكسرية :}$$

$f(1)$ غير معرفة

$$\lim_{z \rightarrow 1} f(z) = \left[\frac{(z-1)(z+1)}{(z-1)} \right]_{z \rightarrow 1} = 2 \quad \text{لكن:}$$

2 . عندما يكون الجزء الرئيسي محدوداً وأكبر أس لـ $(z - a)$ في المقام هو
عندها تكون $z = a$ قطب من الدرجة n لأن:

$$\lim_{z \rightarrow a} (z - a)^n f(z) \neq 0$$

والنهاية موجودة من أجل $0 \neq a_n$

3 . عندما يكون الجزء الرئيسي غير محدود وعندها $z = a$ نقطة شاذة

$$\text{أساسية لأن: } \lim_{z \rightarrow a} (z - a)^n f(z)$$

غير موجودة مهما تكن n .

تمارين (3) محلولة

Solved Problems

تمرين 30

عين نطاق تقارب السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n (z^n + z^{n-1})$ ثم احسب مجموعها:

الحل:

لأجل تعيين نطاق تقارب السلسلة نطبق أحد معايير التقارب ويمكن

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{(-1)^{n+1} (z^{n+1} + z^n)}{(-1)^n (z^n + z^{n-1})} \right| < 1 \quad \text{معايير دالامبير :$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{z^{n+1} (1+z)}{z^n (1+z)} \right| < 1$$

حيث إن : $|z| < 1$ نطبق التقارب. من أجل حساب المجموع نلاحظ:

$$S_0 = 1 + z$$

$$S_1 = 1 + z - (z + z^2) = 1 - z^2$$

$$S_2 = 1 - z^2 + z^2 + z^3 = 1 + z^3$$

$$S_n = 1 + (-1)^n z^{n+1}$$

وبما أنه في مجال التقارب $|z| < 1$ لهذا يكون :

$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = 1$ وهي نهاية أو مجموع السلسلة.

تمرين 31 عين نطاق تقارب السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2 z^2} \left(\frac{z+1}{z-1} \right)^n$

الحل:

نطبق معيار كوشي: $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{\frac{1}{n^2 z^2} \left(\frac{z+1}{z-1} \right)^n} < 1$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{z} \left(\sqrt[n]{\frac{1}{n^2}} \left\| \frac{z+1}{z-1} \right\| \right) < 1$$

$$\frac{z+1}{z-1} < z$$

بإستبدال $z = x + iy$ نجد المتراجحة التالية: $(x - \frac{5}{4})^2 + y^2 > \frac{9}{16}$

أي نطاق التقارب هو: $|z - \frac{5}{4}| > \frac{3}{4}$

المنطقة خارج القرص الدائري الذي مركزه $\frac{5}{4}$ ونصف قطره $r = \frac{3}{4}$.

تمرين 32

أوجد نشر تايلور للدالتين $\cos z$ في جوار $z = \frac{\pi}{4}$ مبيناً شرط النشر.

الحل: لنفرض $u = z - \frac{\pi}{4}$ عندها $z = u + \frac{\pi}{4}$

$$f(z) = \cos z = \cos\left(u + \frac{\pi}{4}\right) \quad \text{نبدل:}$$

$$= \cos u \cos \frac{\pi}{4} + \sin u \sin \frac{\pi}{4}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} (\cos u + \sin u)$$

تنشر في جوار $u = 0$ فيكون ذلك في جوار $z = \frac{\pi}{4}$

$$f(z) = F(u) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[1 - \frac{u^2}{2!} + \frac{u^4}{4!} - \frac{u^6}{6!} + \dots + \frac{u}{1!} - \frac{u^3}{3!} + \frac{u^5}{5!} - \dots \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left[1 + \frac{u}{1!} - \frac{u^2}{2!} + \frac{u^3}{3!} - \frac{u^4}{4!} + \frac{u^5}{5!} - \frac{u^6}{6!} + \frac{u^7}{7!} - \dots \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left[1 + \frac{(z - \frac{\pi}{4})}{1!} - \frac{(z - \frac{\pi}{4})^2}{2!} + \frac{(z - \frac{\pi}{4})^3}{3!} - \frac{(z - \frac{\pi}{4})^4}{4!} + \dots \right]$$

أما شرط النشر فهو $|z - \frac{\pi}{4}| < \infty$

فالدالة قابلة للنشر دوماً على كامل المستوى المركب z .

تمرين 33

عين جميع حالات نشر لورانت للدالة $f(z) = \frac{1}{z^2(z-1)(z-2)}$

في حلقة مركزها $z=0$ أوجد هذا النشر على الحلقة $0 < |z| < 1$ مبيناً نوع

النقطة الشاذة ، ثم أوجد راسبها $\text{Res}(f, 0)$

الحل: النقاط الشاذة هي النقاط التي تعدم المقام وهي:

$$z=0, z=1, z=2$$

وحالات النشر هي الموافقة لـ أن يكون النطاق لا يحوي أي نقطة شاذة

ولهذا فهي: $|z| > 2$, $1 < |z| < 2$, $|z| < \frac{1}{2}$

من أجل النشر على الحلقة $0 < |z| < 1$ نفرض الكسر

$$f(z) = \frac{1}{z^2(z-1)(z-2)} = \frac{A}{z^2} + \frac{B}{z} + \frac{C}{z-1} + \frac{D}{z-2}$$

$$A = \lim_{z \rightarrow 0} z^2 f(z) = \frac{1}{2}$$

$$B = \lim_{z \rightarrow 0} [z^2 f(z)]^1 = \frac{3}{4}$$

$$C = \lim_{z \rightarrow 0} (z-1)f(z) = -1$$

$$D = \lim_{z \rightarrow 2} (z-2)f(z) = \frac{1}{4}$$

$$f'(z) = \frac{1}{z^2} + \frac{3}{z} - \frac{1}{z-1} + \frac{1}{z-2}$$

نلاحظ أن الكسر الأول والثاني منشوران لهذا بقي نشر الكسر الثالث والرابع:

$$\frac{1}{z-1} = \frac{1}{1-z} = 1 + z + z^2 + z^3 + \dots + z^n + \dots \quad |z| < 1$$

$$\frac{1}{z-2} = \frac{1}{2} \frac{1}{1 - \frac{z}{2}} = \frac{1}{8} \left[1 + \frac{z}{2} + \left(\frac{z}{2}\right)^2 + \dots \right] \quad \text{وهذا محقق}$$

وهذا محقق لأن $|z| < 2$ وجمع السطور السابقة نجد :

$$f(z) = \frac{1}{z^2} + \frac{3}{z} + \frac{7}{8} + \frac{15}{16}z + \frac{31}{32}z^2 + \dots$$

$z=0$ قطب من الدرجة الثانية ، أما الراسب هو $\text{Res}(f,0) = \frac{3}{4}$

أوجد نشر لوراننت للدوال التالية في حلقة مركزها النقطة الشاذة $z=0$ مبيناً نوع النقطة الشاذة ، ثم أوجد راسبها $\text{Res}(f,0)$ لكل حالة .

$$f_1(z) = \frac{z - \sin z}{z^3} \quad ; \quad f_2(z) = \left(z + \frac{1}{z}\right)e^z$$

$$f_3(z) = \frac{1}{\sin^2 z} \quad ; \quad f_4(z) = \frac{e^{iz}}{z^4}$$

$$\text{الحل: أولاً حالة } f_1 : f_1(z) = \frac{z - \left(\frac{z}{1!} - \frac{z^3}{3!} + \frac{z^5}{5!} - \dots\right)}{z^3}$$

$$= \frac{1}{3!} - \frac{z^2}{5!} + \frac{z^4}{7!} - \dots$$

$z=0$ نقطة شاذة قابلة للحذف، و راسبها $\text{Res}(f,0)=0$

$$f_2(z) = \left(z + \frac{1}{z}\right)e^z \quad : \text{أولاً حالة } f_2$$

$$= \left[z + \frac{1}{z}\right] \left[1 + \frac{1}{1!}z + \frac{1}{2!}z^2 + \dots\right]$$

$z=0$ نقطة شاذة أساسية ، و راسبها $\text{Res}(f,0) = 1 + \frac{1}{2} = \frac{3}{2}$

$$f_3(z) = \frac{1}{Sh^2 z} = \frac{1}{\left[\frac{z}{1!} + \frac{z^3}{3!} + \dots \right]^2} \cdot \frac{1}{z^2 [1 + \alpha(z)]^2}$$

$$\alpha(z) = \frac{z^2}{3!} + \frac{z^4}{5!} + \dots \quad \text{حيث:}$$

نلاحظ أن $\alpha(z) \rightarrow 0$ عندما $z \rightarrow 0$

$$f_3(z) = \frac{1}{z^2} [1 + \alpha(z)]^{-2} \quad \text{ولهذا } |\alpha(z)| < 1 \quad \text{ومنه}$$

$$= \frac{1}{z^2} \left[1 - 2\alpha(z) + \frac{(-2)(-3)}{2!} \alpha^2(z) + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{z^2} - 2 \left(\frac{1}{3!} + \frac{z^2}{5!} + \dots \right) + \frac{3}{z^2} \alpha^2(z) + \dots$$

0 z قطب من المرتبة الثانية.

$$f_4(z) = \frac{e^{2z} - 1}{z^4} = \frac{1 + \frac{(2z)}{1!} + \frac{(2z)^2}{2!} + \dots}{z^4}$$

$$= \frac{2}{z^3} + \frac{4}{2!z^2} + \frac{8}{3!z} + \frac{16}{4!} + \frac{32}{5!}z + \dots$$

$$\text{Res}(f, 0) = \frac{8}{3!} = \frac{4}{3} \quad z=0 \text{ قطب من الدرجة الثالثة، و راسبها}$$

تمرين 35 عين النقطة الشاذة للدوال التالية وعين الراسب:

$$f_1(z) = \sin \frac{1}{z} ; f_2(z) = \frac{1}{\cos z}$$

$$f_3(z) = \operatorname{tg} z ; f_4(z) = \frac{z+i}{(z^2+1)^2}$$

$$f_1(z) = \frac{1}{z} - \frac{1}{3!z^3} + \frac{1}{5!z^5} - \dots$$

الحل:

$z = 0$ شاذة أساسية الراسب عندها $\operatorname{Res}(f, 0) = 1$

$$f_2(z) = \frac{1}{\cos z}$$

أقطاب بسيطة الراسب عندها $z = (2k+1)\frac{\pi}{2}$

$$\operatorname{Res}(f, (2k+1)\frac{\pi}{2}) = \lim_{z \rightarrow (2k+1)\frac{\pi}{2}} \frac{z - (2k+1)\frac{\pi}{2}}{\cos z}$$

$$= \frac{1}{-\sin(2k+1)\frac{\pi}{2}} = (-1)^k \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$f_3(z) = \operatorname{tg} z = \frac{\sin z}{\cos z}$$

أقطاب بسيطة الراسب عندها $z = (2k+1)\frac{\pi}{2}$

$$\lim_{z \rightarrow (2k+1)\frac{\pi}{2}} \frac{\left(z - (2k+1)\frac{\pi}{2}\right) \sin z}{\cos z} = \frac{\sin(2k+1)\frac{\pi}{2}}{-\sin(2k+1)\frac{\pi}{2}} = -1$$

$$\operatorname{Res}(f, (2k+1)\frac{\pi}{2}) = 1$$

$$f_4(z) = \frac{z+i}{(z^2+1)^2} = \frac{(z+i)}{(z+i)^2(z-i)^2}$$

$z=i$ قطب بسيط. $z=-i$ قطب مضاعف.

$$\operatorname{Res}[f_4(z), -i] = \lim_{z \rightarrow -i} \frac{(z+i)^2}{(z+i)^2(z-i)^2} = \frac{-1}{4}$$

$$\operatorname{Res}[f_4(z), i] = \lim_{z \rightarrow i} \left[\frac{(z+i)(z-i)^2}{(z+i)^2(z-i)^2} \right]$$

$$= \frac{-1}{(z+i)^2} \Big|_{z=i} = \frac{1}{(2i)^2} = \frac{1}{4}$$

$$\operatorname{Res}(f_4, i) = \frac{1}{4}, \quad \operatorname{Res}(f_4, -i) = \frac{-1}{4}$$

تمارين (4) إضافية

1. برهن أن: $\lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{z}{n}\right) = 1 \quad \forall z \in \mathbb{C}$

2. برهن تقارب $\sum_{n=0}^{\infty} z^n (1-z)$ و أوجد مجموعها .

3. برهن أن السلسلة $\left\{ \frac{1}{1+nz} \right\}_{n=1}^{\infty}$ تتقارب بانتظام من الصفر وذلك

مهما يكن $|z| \geq 2$ هل يمكن توسيع نطاق التقارب؟

4. برهن أن السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^n}{n(n+1)}$ متقاربة مطلقاً من أجل $|z| \leq 1$

5. أوجد نطاق تقارب السلسلة $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(z+2)^{n-1}}{(n+1)^2 4^n}$

6. أوجد سلاسل لورانت للدوال التالية:

$F_1(z) = (z-3) \sin \frac{1}{z+2}, z = -2 \quad F_2(z) = \frac{e^{2z}}{(z-1)z}, z = 1$

7. انشر الدالة $F(z) = \frac{4}{(z+3)(z+4)}$ حيث $3 < |z| < 4$

8. انشر الدالة $F(z) = \frac{z}{(z+1)(z+3)}$ في الحالات التالية:

أ. $1 < z < 3$	ب. $ z > 3$
ج. $0 < z+1 < 2$	د. $ z < 1$

الفصل الرابع

نظرية الرواسب وتطبيقاتها

The Residue Theorem and it's Applications

تمهيد:

بفرض $f(z)$ دالة تحليلية على منطقة محاطة بالدائرة المستمرة المغلقة والموجهة والصفيلة أو الصفيلة حرجياً Γ فيما عدا مركز الدائرة Γ حيث وجدنا أنه يمكن عندها نشر هذا الدالة وفق سلسلة لوران كماليلي:

$$f(z) = \dots + \frac{a_n}{(z-a)^n} + \frac{a_{n+1}}{(z-a)^{n+1}} +$$

$$+ \frac{a_{-1}}{z-a} + a_0 + a_1(z-a) + \dots$$

علماً أن هذه الثوابت تُعطى وفق العلاقات:

$$a_{-n} = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dz$$

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{f(z)}{(z-a)^{n+1}} dz$$

حيث Γ دائرة مركزها 0 و تقع داخل Γ_1 ، نلاحظ من علاقة a_n أنه

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} f(z) dz \quad n=1$$

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = 2\pi i a_1 \quad \text{أي أن :}$$

أي أن الثابت a_1 له صفة مميزة وهي أنه لو عرفنا لأمكن حساب التكامل $\oint_{\Gamma} f(z) dz$ مع أن $f(z)$ شاذة في النقطة a الواقعة داخل Γ

نسمي هذا الثابت براسب الدالة $f(z)$ عند النقطة الشاذة a ونرمز له

$$\text{Res}[f(z), a] = a_1 \quad \text{بالرمز}$$

طرق حساب الرواسب:

إن إيجاد الراسب وفق العلاقة التكاملية السابقة أمر ليس بالسهل ولهذا يلجأ إلى طرق أخرى نرتبها حسب نوع النقطة الشاذة.

1 . النقطة الشاذة القابلة للحذف يكون فيها بشر لورانت لا يحوي أمثال

$$\frac{1}{z-a} \quad \text{وبالتالي يكون الراسب صفراً.}$$

2 . النقطة القطب البسيط يتعين الراسب عندها من العلاقة:

$$\text{Res}[f(z), a] = \lim_{z \rightarrow a} (z - a) f'(z)$$

مثال 40 بين نوع النقطة الشاذة للدالة $f(z) = \frac{z+2}{z-4}$

الحل : $z = 4$ قطب بسيط والراسب عندها هو :

$$\text{Res}[f(z), a] = \lim_{z \rightarrow 4} \frac{(z-4)(z+2)}{(z-4)} = 6$$

3 . النقطة الشاذة قطب من الدرجة n

عندها يتعين الراسب من العلاقة : $\text{Res}[f(z), a] = \frac{1}{(n-1)!} \lim_{z \rightarrow a} \left[(z-a)^n f(z) \right]$

مثال 41 بين نوع النقطة الشاذة للدالة $f(z) = \frac{\sin(2z)}{\left(z + \frac{\pi}{2}\right)^2}$

الحل : الدالة شاذة عند $z = -\frac{\pi}{2}$ لهذا يكون

$$\text{Res}\left[f(z), \frac{\pi}{2}\right] = \frac{1}{(2-1)!} \lim_{z \rightarrow -\frac{\pi}{2}} \left[\frac{\left(z + \frac{\pi}{2}\right)^2 \sin(2z)}{\left(z + \frac{\pi}{2}\right)^2} \right]$$

$$\text{Res}\left[f(z), -\frac{\pi}{2}\right] = [\sin(2z)]_{z=-\frac{\pi}{2}} = [2\cos(2z)]_{z=-\frac{\pi}{2}} = -2$$

4 النقطة شاذة أساسية: عندها لا يوجد طريقة غير البشر وتعين أمثال $\frac{1}{z-a}$

مثال 42 بين نوع النقطة الشاذة للدالة $f(z) = e^{z-1}$

الحل : ننشر في جوار $z=1$

$$= 1 + \frac{1}{z-1} + \frac{1}{2!(z-1)^2} + \frac{1}{3!(z-1)^3} + \dots$$

$$\text{Res}[f(z), z=1] = 1$$

نظرية الرواسب:

بفرض D منطقة يحيط بها المحي 1 وإذا كان $f(z)$ تحليلية على D فيما عدا عدد محدود من الأقطاب أو النقاط الشاذة الأساسية داخل D

$$I = \oint_{\Gamma} f(z) dz = 2\pi i \sum_{j=1}^k \text{Res}[f(z), a_j] \quad \text{عندها}$$

حيث a_j هي الأقطاب أو النقاط الشاذة الواقعة داخل D .

البرهان:

نحيط كل نقطة شاذة a_j بملحن موجه ومستمر Γ_j حيث $j=1, \dots, k$ وبما أن $f(z)$ تحليلية على المنطقة المحصورة بين Γ والمنحنيات

$\Gamma_1, \dots, \Gamma_k$ تكون هذه المنحنيات الأخيرة مكافئة للمنحنى Γ أي حسب نظرية كوشي في الدوال التحليلية يكون لدينا:

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = \oint_{\Gamma_1} f(z) dz + \dots + \oint_{\Gamma_k} f(z) dz$$

وحسب تعريف الراسب نجد:

$$\text{Res}[f(z), a_j] = 2\pi i \oint_{\Gamma_j} f(z) dz \quad j=1, \dots, k$$

ومنه: $\oint_{\Gamma} f(z) dz = 2\pi i \text{Res}[f(z), a_1] + \dots + 2\pi i \text{Res}[f(z), a_k]$

$$= 2\pi i \sum_{a=1}^k \text{res}[f(z), a] \quad a=1, 2, \dots, k$$

الراسب عند نقطة اللانهاية:

إذا أضفنا النقطة ∞ إلى المستوي المركب Z نحصل على ما يسمى بالمستوي المركب الموسع.

تعريف:

نعرف راسب الدالة $w = f(z)$ في اللانهاية بأنه يحقق الخاصة:

$$\sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f(z), \alpha_j] + \operatorname{Res}[f(z), \infty] = 0$$

حيث α_j الأقطاب الواقعة داخل المنحنى Γ الذي يحسب عليه التكامل.

يعطى راسب اللانهاية للدالة $f(z)$ كمايلي:

$$\operatorname{Res} f(z) = - \left\{ \operatorname{Res} \frac{1}{u^2} f\left(\frac{1}{u^2}\right) \right\}$$

البرهان: نعلم أن: $I = \oint_{\Gamma} f(z) dz = 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f(z), \alpha_j]$

α_j الأقطاب داخل Γ لنجري التحويل $z = \frac{1}{u}$, $dz = -\frac{1}{u^2} du$

$$I = \oint_{\Gamma} f(z) dz = - \oint_{\Gamma} \frac{1}{u^2} f\left(\frac{1}{u^2}\right) du$$

وحسب نظرية الرواسب نجد: $I = 2\pi i \left[\operatorname{Res} \left(-\frac{1}{u^2} f\left(\frac{1}{u^2}\right) \right) \right]$

$$= 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f(z), \alpha_j]$$

ومنه: $\sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f(z), \alpha_j] + \operatorname{Res}[f(z), \infty] = 0$ حيث Γ

منحنيًا محيط بالنقطة $u = 0$ وجهه الدوران عكس عقارب الساعة ولا

يوجد فيه غير $u = 0$ نقطة شاذة.

ملاحظة: إذا أردنا مكاملة $f(z)$ على منطقة D يحدها المنحني الموجه

Γ وأقطابه داخل هذا المنحني هي a_1, \dots, a_n فإننا نحسب هذا التكامل

$$\oint_{\Gamma} f(z) dz = 2\pi i [\text{Res} a_1 + \dots + \text{Res} a_n] \quad \text{كمايلي:}$$

$$= 2\pi i \text{Res}(f(z), \infty)$$

$$u \rightarrow 0 \Leftrightarrow z = \frac{1}{u} = \infty$$

وهذا يسهل علينا الحساب

مثال 43 احسب التكامل: $\oint_{\Gamma} \frac{z^5}{z^2(z^4+1)} dz$ حيث Γ الدائرة $|z| = \frac{3}{2}$

الحل : نلاحظ لدينا خمسة أقطاب تقع داخل الدائرة Γ لهذا يكون:

$$I = 2\pi i [\text{Res}[a_1] + \dots + \text{Res}[a_5]] = -2\pi i \text{Res}_{\infty} f(z)$$

$$\text{Res}[f(z), \infty] = -\text{Res}_{u=0} \frac{1}{u^2} \left[\frac{1}{u^4} + \frac{1}{u} + 1 \right] \quad \text{نجد:}$$

$$\left(\frac{1}{u} \right)^2 \left[\left(\frac{1}{u} \right)^4 - 1 \right]$$

$$= -\text{Res} \left[\frac{1+u^4+u^5}{1-u^4} \right]_{u=0} = -1$$

$$I = -2\pi i(-1) = 2\pi i$$

تطبيقات نظرية الرواسب في التكاملات الحقيقية:

سوف نبين أنه يمكن استخدام نظرية الرواسب في حساب بعض التكاملات الحقيقية وذلك باستخدام محيط معين واختيار دالة معين.

$$I = \int_0^{2\pi} f(\cos \theta, \sin \theta) d\theta \quad 1. \text{ حساب التكامل من الشكل:}$$

لحساب هذا التكامل يلزم مايلي:

1. حدود التكامل كما هي واضحة $(0, 2\pi)$

2. الدالة $f(\cos \theta, \sin \theta)$ دالة كسري جبري بسيط بالرمز $\sin \theta, \cos \theta$

(أي دالة كسري مثلثاتي) ومقمه لا ينعدم من أجل أية قيمة حقيقية لـ θ

عندها نتبع مايلي: نفرض $z = e^{i\theta}$ فنجد أن حدود التكامل أصبحت توافق

$$\sin \theta = \frac{e^{i\theta} - e^{-i\theta}}{2i} = \frac{z - \frac{1}{z}}{2i} \quad \text{المحني } |z|=1 \text{ وبالتالي:}$$

$$\sin \theta = \frac{z^2 - 1}{2i}$$

$$\cos \theta = \frac{e^{i\theta} + e^{-i\theta}}{2} = \frac{z + \frac{1}{z}}{2} \Rightarrow \cos \theta = \frac{z^2 + 1}{z^2}$$

$$d\theta = \frac{dz}{iz}$$

نبدل في علاقة التكامل فنجد: $I = \oint_{|z|=1} f\left(\frac{z^2-1}{z^2}, \frac{z^2-1}{2iz}\right) \frac{dz}{iz} = \oint_{|z|=1} F(z) dz$

وحسب نظرية الرواسب فإن: $I = 2\pi i \sum_{j=1}^n \text{Res}[F(z), a_j]$

حيث إن: a_j الأقطاب الواقعة داخل $|z|=1$

مثال 44: احسب التكامل الحقيقي: $I = \int_0^{2\pi} \frac{d\theta}{\sin\theta + 3}$

نفرض $z = e^{i\theta}$ فنجد $|z|=1$ حدود التكامل. $d\theta = \frac{dz}{iz}$ $\sin\theta = \frac{z^2-1}{2iz}$

$$\begin{aligned} I &= \oint_{|z|=1} \frac{\frac{dz}{iz}}{\frac{z^2-1}{2iz} + z} = \oint_{|z|=1} \frac{\frac{dz}{iz}}{\frac{z^2+6iz-1}{2iz}} \\ &= 2 \oint_{|z|=1} \frac{dz}{z^2+6iz-1} \end{aligned}$$

الأقطاب تتعين بالعلاقة: $z^2+6iz-1=0 \quad \Delta = -32$

$$z_1 = -\frac{6i - 4i\sqrt{2}}{2} \notin |z| < 1$$

$$z_2 = \frac{-6i + 4i\sqrt{2}}{2} = (-3 + 2\sqrt{2})i \in |z| < 1$$

هناك قطب بسيط واحد للحساب الراسب عنده.

$$\text{Res}[f(z), z_2] = \lim_{z \rightarrow z_2} \frac{z - z_2}{z^2 + 6iz - 1}$$

$$\text{Res}[f(z), z_2] = \frac{1}{2(z_2) + 6i}$$

$$= \frac{1}{2i(-3 + 2\sqrt{2}) + 6i} = \frac{1}{4i\sqrt{2}}$$

$$I = 2\pi i(2) \left(\frac{1}{4i\sqrt{2}} \right) = \frac{\pi}{2\sqrt{2}}$$

2. حساب التكاملات ذات الشكل: $\int_{\gamma} f(z) dz$ حيث $f(x)$ دالة

كسري جبري بسيط من أجل ذلك نتأكد من الشروط التالية:

1. حدود التكامل $(-\infty, \infty)$. 2. $f(x)$ دالة كسري جبري

بسيط لا يعدم مقامه من أجل قيمة حقيقية للمتحول x .

3. درجة البسط في $f(x)$ أقل من درجة المقام بالرمز 2 على الأقل أو

أنه يحقق: $xf(x) \rightarrow 0$

$$x \rightarrow \infty$$

عند ذلك نختار الدالة $f(z)$ الناتج عن استبدال z بالرمز x في $f(x)$ وتكامل هذا الدالة على المنطقة \bar{D} وهي نصف دائرة فوق محور العيّنات نصف قطرها R يسعى إلى اللانهاية يمكن البرهان ضمن هذه الشروط

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\Gamma} f(z) dz \quad \text{أن:}$$

$$= 2\pi i \sum_{j=1}^{l-1} \operatorname{Res}[f(z), a_j]$$

حيث a_j الأقطاب الواقعة فوق محور العيّنات.

$$\int_D f(z) dz = 2\pi i \sum_{j=1}^{l-1} \operatorname{Res}[f(z), a_j] \quad \text{نستنتج أن:}$$

$$\int_D f(z) dz = \int_0^R f(Re^{i\theta}) i Re^{i\theta} d\theta + \int_R^{\infty} f(x) dx$$

لكن التكامل الأول يسعى إلى الصفر عندما $R \rightarrow \infty$ حسب الشروط

المفروضة، لأن طويلاته $zf'(z)$ تسعى إلى الصفر وبالتالي؛

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 2\pi i \sum_{j=1}^{n_k} \text{Res}[f(z), a_j]$$

مثال 45 احسب التكامل: $I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{x^4 + 1}$

الحل: نلاحظ أن حدود التكامل $(-\infty, \infty)$ والدالة $f(x) = \frac{1}{x^4 + 1}$ يحقق:

المقام لا ينعدم من أجل قيمة حقيقية لـ x كذلك درجة البسط أقل من درجة المقام بالرمز 4 حيث يكفي درجتين وعندها.

نختار $f(z) = \frac{1}{z^4 + 1}$ ونبحث عن أقطابه

$$z^4 + 1 = 0 ; z^4 = -1 = e^{i(\pi + 2k\pi)}$$

$$z = e^{i(\frac{\pi + 2k\pi}{4})} \quad k = 0, 1, 2, 3$$

الأقطاب الواقعة فوق محور السينات (في نصف المستوى العلوي) هي:

$$z_0 = e^{i\frac{\pi}{4}} \quad z_1 = e^{i\frac{3\pi}{4}}$$

وهي أقطاب بسيطة والرواسب عندها تحسب كما يلي:

$$\text{Res}\left[f(z), e^{i\frac{\pi}{4}}\right] = \lim_{z \rightarrow e^{i\frac{\pi}{4}}} \frac{z - e^{i\frac{\pi}{4}}}{z^4 + 1} = \lim_{z \rightarrow e^{i\frac{\pi}{4}}} \frac{1}{4z^3}$$

$$\operatorname{Res}\left[f(z), e^{\frac{\pi}{4}}\right] = \frac{1}{4} e^{-\frac{3\pi}{4}}$$

$$\operatorname{Res}\left[f(z), e^{\frac{\pi}{4}}\right] = \lim_{z \rightarrow e^{\frac{\pi}{4}}} \frac{z - e^{\frac{\pi}{4}}}{z^4 + 1} = \lim_{z \rightarrow e^{\frac{\pi}{4}}} \frac{1}{4z^3}$$

$$\operatorname{Res}\left[f(z), e^{\frac{\pi}{4}}\right] = \frac{1}{4} e^{-\frac{3\pi}{4}}$$

$$\operatorname{Res}\left[f(z), e^{\frac{3\pi}{4}}\right] = \frac{1}{4e^{\frac{3\pi}{4}}} = \frac{1}{4} e^{-\frac{\pi}{4}}$$

$$I = 2\pi i \left[\frac{1}{4} \left(\cos\left(\frac{3\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{3\pi}{4}\right) \right) + \frac{1}{4} \left(\cos\left(\frac{\pi}{4}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) \right) \right]$$

$$\frac{2\pi i}{4} \left[\frac{1}{\sqrt{2}} - \frac{i}{\sqrt{2}} + \frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{i}{\sqrt{2}} \right] = \frac{\pi i}{2} \left(\frac{2i}{\sqrt{2}} \right) = \frac{\pi}{2}$$

3. حساب التكاملات ذات الشكل: $I = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos mx \, dx$

$$I_2 = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin mx \, dx \quad m > 0$$

من أجل ذلك نتأكد من الشروط التالية:

1. $0 < m$ وحدود التكامل $(-\infty, \infty)$.

2. الدالة $f(x)$ كسري جبري بسيط مقامه لا يتعدى من أجل قيمة حقيقته للمتحول x .

3. درجة البسط أقل من درجة المقام بالرمز 1 على الأقل أي

$$\lim_{x \rightarrow \infty} f(x) = 0, \text{ عند ذلك نختار الدالة } f(z) = e^{mx} / (z)$$

حيث $f(z)$ نحصل عليه من $f(x)$ باستبدال z بالرمز x وبكامل على المنطقة \bar{D} الظاهرة بالشكل وهي نصف دائرة فوق محور السينات نصف قطرها R يسعى إلى ∞ فنجد:

$$\int_D f(z) dz = \int_{\Gamma} f(z) dz + \int_R f(x) e^{imx} dx = 2\pi i \sum_{j=1}^k \text{Res}[f(z), a_j]$$

حيث إن a_j الأقطاب فوق محور السينات. إن التكامل $\int_{\Gamma} f(z) dz$ يسعى إلى الصفر عندما يسعى x إلى ∞ وفق شروط المسألة المفروضة لهذا يكون:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cdot e^{imx} dx = 2\pi i \sum_{j=1}^k \text{Res}[f(z), a_j]$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos mx dx + i \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin mx dx =$$

$$= 2\pi i \sum_{j=1}^k \text{Res}[f(z), a_j]$$

$$I_1 + iI_2 = 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f'(z), a_j]$$

$$I_1 = \operatorname{Re} \left\{ 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f'(z), a_j] \right\}$$

$$I_2 = -I_m \left\{ 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[F(z), a_j] \right\}$$

مثال 46 احسب التكامل: $I_1 = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\cos x}{x^2 + 1} dx$

الحل: $m=1$ وحدود التكامل $(-\infty, \infty)$

المقام للدالة $f(z) = \frac{1}{z^2 + 1}$ لا يعدم من أجل قيمة حقيقية لـ x كذلك

درجة البسط أقل من درجة المقام بالمرم 2 يكفي درجة واحدة ، لذا نختار

$$f(z) = \frac{e^{iz}}{z^2 + 1} \quad \text{الدالة:}$$

نبحث عن الأقطاب الواقعة فوق محور السينات (في نصف المستوى

$$z^2 + 1 = 0 \rightarrow z = \pm i \in \bar{D} \quad \text{العلوي).}$$

$$z = -i \in \bar{D}$$

$$\operatorname{Res}[f(z), i] = \lim_{z \rightarrow i} \frac{(z - i)e^{iz}}{z^2 + 1}$$

$$\lim_{z \rightarrow i} \frac{e^{iz}}{2z}$$

$$= \frac{e}{2i} = \frac{1}{2ie}$$

$$I = \operatorname{Res} \left\{ 2\pi i \left(\frac{1}{2ie} \right) \right\} \quad I = \frac{\pi}{e}$$

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx \quad 4. \text{ حساب التكاملات:}$$

$$I_1 = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos mx \, dx \quad I_2 = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin mx \, dx$$

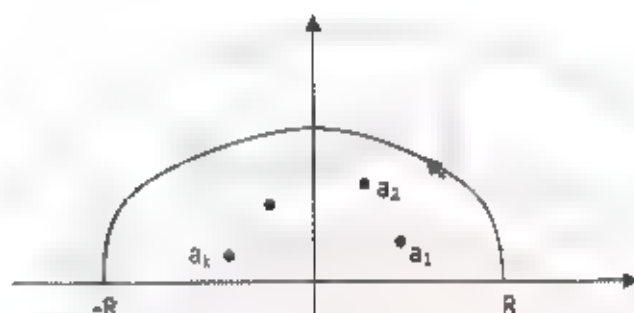
ضمن الشروط الواردة في الحالة 2 و 3 عدا شرط عدم وجود أقطاب حقيقية للدالة $f(z)$ ، وهما في هذه الحالة نفترض إمكانية وجود هذه الأقطاب وبمناقشة مشابهة لما ورد في الحالتين 2 و 3 نجد:

$$I = 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[F(z), a_j] + \pi i \sum_{j=1}^l \operatorname{Res}[F(z), b_j]$$

$$I_1 = \operatorname{Re} \left\{ 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[F(z), a_j] + \pi i \sum_{j=1}^l \operatorname{Res}[F(z), b_j] \right\}$$

$$I_2 = \operatorname{Re} \left\{ 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[F(z), a_j] + \pi i \sum_{j=1}^l \operatorname{Res}[F(z), b_j] \right\}$$

حيث n الأقطاب الواقعة على محور السينات. و أن a_r الأقطاب الواقعة فوق محور السينات وأما المنطقة \bar{D} فهي الظاهرة بالشكل:



احسب التكامل الحقيقي: $I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin x}{x^3} dx$

نلاحظ أن $m = 1$ وحدود التكامل $(-\infty, \infty)$ والدالة $f(x) = \frac{1}{x^3 - 1}$ درجة

البسط أقل من درجة المقدم بالرمر 3 يكفي 1 كذلك نعزم المقام على

محور السينات وفوق محور السينات نختار الدالة: $F(z) = \frac{e^{iz}}{z^3 - 1}$

لنعين الأقطاب المطلوبة: $z^3 = 1 = e^{2\pi i k}$

$$z = e^{\frac{2\pi i k}{3}} \quad k = 0, 1, 2$$

$$z_0 = 1 \in \gamma = 0$$

$$z_1 = e^{\frac{2\pi}{3}} \quad \text{ع } y > 0$$

$$z_2 = e^{\frac{4\pi}{3}} \quad \text{ع } y < 0$$

غير مطلوب

وهي كلها أقطاب بسيطة.

$$\text{Res}[F(z), 1] = \lim_{z \rightarrow 1} \frac{(z-1)e^{1/z}}{z^3-1} = \frac{e^1}{3(1)^2} = \frac{1}{3}e^1$$

$$\text{Res}\left[F(z), e^{\frac{2\pi}{3}}\right] = \lim_{z \rightarrow e^{\frac{2\pi}{3}}} \frac{(z - e^{\frac{2\pi}{3}})e^{\frac{1}{z}}}{z^3-1}$$

$$+ \pi(\cos 1 + i \sin 1)]$$

$$1 - \frac{e^{\frac{1}{\sqrt{2}}}}{3} \left[\frac{\sin \frac{1}{\sqrt{2}}}{\sqrt{2}} - \frac{\cos \frac{1}{\sqrt{2}}}{\sqrt{2}} + \cos 1 \right]$$

5. حساب التكامل: $\int_0^\infty x^p f(x) dx$ حيث إن p عدد كسري.

لحساب هذا التكامل نتأكد من تحقق الشروط التالية

1. p كسري وحدود التكامل من 0 إلى ∞ .

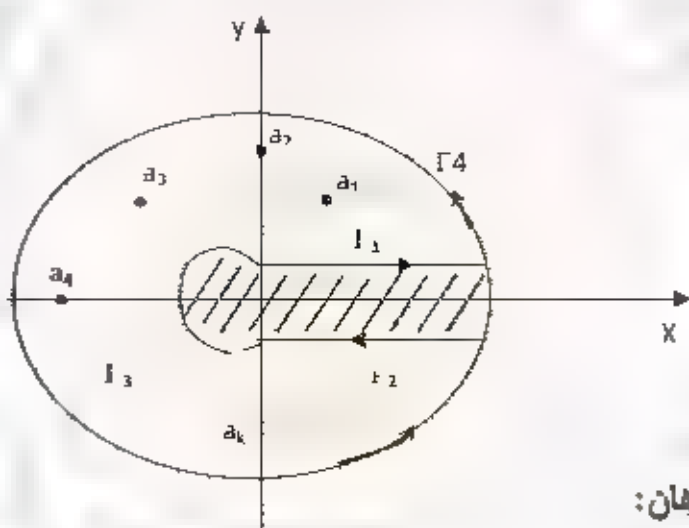
2. الدالة $f(z)$ يحقق مايلي:

أ. لا يتعدى مقامه من أجل قيمة حقيقية موجبة للمتحول x .

ب. الدالة المكاملة تحقق الشرط: $\lim_{x \rightarrow \infty} x^p / f(x) = 0$

عند ذلك نكامل الدالة $z^{n-1} f(z)$ على المنطقة الظاهرة بالشكل، نجد عندها أن:

$$\bar{D} \text{ داخل } a_j) \quad I = -\frac{\pi}{\sin^2 \pi} e^{i\pi} \sum_{j=1}^n \text{Res}[z^{n-1} f(z), a_j]$$



البرهان:

إن المنطقة المختارة كما في الشكل هي دائرة مركزها 0 ونصف قطرها R يسعى إلى ∞ حذف منها نصف المحور ox لأن نقطة تفرع $z=0$

للدالة $z^{-1}f(z)$ وعليه فإن التكامل عليها يمكن تجزئته إلى أربعة

تكاملات: 1. التكامل على الدائرة الكبرى ونصف قطرها R .

2. التكامل على الدائرة الصغرى ونصف قطرها r .

3. التكامل على القطعة المستقيمة من المركز إلى محيط الدائرة

وعليها $z=x$

4. التكامل على القطعة المستقيمة من محيط الدائرة إلى المركز

وعليها $z = xe^{i2\pi}$ بسبب الدوران دورة كاملة.

أي لدينا حسب نظرية الرواسب:

$$\int_{\Gamma} f(z) z^{p-1} dz = \int_{\Gamma_1} z^p f(z) dz + \int_{\Gamma_2} z^{p-1} f(z) dz +$$

$$+ \int_{\Gamma_3} z^{p-1} f(z) dz + \int_{\Gamma_4} z^{p-1} f(z) dz =$$

$$2\pi i \sum_{j=1}^{n-k} \text{Res}[z^{p-1} f(z) a_j]$$

$$\int_r^R x^{p-1} f(x) dx + \int_0^R (xe^{i2\pi})^{p-1} f(xe^{i2\pi}) d(xe^{i2\pi})$$

$$+ I_1 - I_2 = 2\pi i (\text{Res} a_1 + \dots + \text{Res} a_k)$$

حيث I_1 التكامل على الدائرة الكبرى و I_2 على الصغرى وسوف نبرهن

$$\int_0^{\infty} x^{p-1} f(x) dx - e^{2\pi i p} \int_0^{\infty} x^{p-1} f(x) dx =$$

أن نهايتهما صفر :

$$2\pi i (\text{Res} a_1 + \dots + \text{Res} a_k)$$

$$(1 - e^{2\pi i p}) \int_0^{\infty} x^{p-1} f(x) dx = 2\pi i \left(\sum_{j=1}^k \text{Res} [z^{p-1} f(z), a_j] \right)$$

$$\int_0^{\infty} x^{p-1} f(x) dx = \frac{2\pi i}{1 - e^{2\pi i p}} (\text{Res} a_1 + \dots + \text{Res} a_k)$$

$$\frac{2\pi i}{1 - e^{2\pi i p}} = \frac{\pi}{e^{ip\pi}} \frac{2i}{e^{-i\pi p} - e^{i\pi p}} \quad \text{لكن:}$$

$$= \frac{\pi}{e^{ip\pi}} \frac{1}{e^{ip\pi} - e^{-ip\pi}} = \frac{\pi}{\sin p\pi} e^{ip\pi}$$

$$\int_0^{\infty} x^{p-1} f(x) dx = \frac{1}{\sin p\pi} x^{p-1} e^{ip\pi} \sum_{j=1}^k \text{Res} [z^{p-1} f(z), a_j] \quad \text{ومنه:}$$

إن التكاملين I_1 و I_2 ينعزمان لأن: $z^p f(z) \rightarrow 0$

$$z \rightarrow \infty \quad \text{أو} \quad z \rightarrow 0$$

حسب الشروط ولهذا فهذان التكاملان ينعزمان لانعدام طوليتهما.

مثال 48 احسب التكامل: $I = \int_0^{\infty} \frac{x^2}{1+x^2} dx$

الحل : نلاحظ الشروط محققة ولهذا نجد أن الأقطاب هي أقطاب الدالة

$f(z) = \frac{1}{1+z^2}$ وبالتالي فهي $z = \pm i$ وهي أقطاب بسيطة.

$$p = \frac{3}{2}$$

$$p - \frac{1}{2} = \frac{1}{2}$$

$$\lim_{z \rightarrow i} \frac{1}{1+z^2} (z-i) = \operatorname{Res} \left[\frac{1}{1+z^2} (z-i), i \right]$$

$$\operatorname{Res} \left[\frac{1}{1+z^2} (z-i), i \right] = \frac{z^2}{2z} = \frac{e^{+\frac{\pi}{2}}}{2i}$$

$$\operatorname{Res} \left[\frac{1}{1+z^2} (z-i), -i \right] = \frac{e^{+\frac{\pi}{2}}}{2i}$$

$$I = \frac{\pi}{\sin \frac{3\pi}{2}} \cdot e^{i\frac{\pi}{4}} \left(\frac{e^{+\frac{\pi}{4}} - e^{-\frac{\pi}{4}}}{2i} \right)$$

$$= \frac{\pi}{-1} (1) \cdot \frac{\cos \frac{\pi}{4}}{i} = \frac{\pi}{\sqrt{2}}$$

تمارين (4) محلولة

تمرين 40

بين أنواع النقاط الشاذة في كل من الدوال التالية وعين الراسب عند كل منها.

1- الدالة : $f_1(z) = \frac{z^2}{z^4 + 16}$

$$z^4 + 16 = 0 \quad z^4 = -16 = 16e^{i(\pi + 2k\pi)}$$

$$z = 2e^{i\left(\frac{\pi + 2k\pi}{4}\right)} \quad k = 0, 1, 2, 3$$

أقطاب بسيطة. z_0, z_1, z_2, z_3

$$\text{Res}[f(z), z_j] = \lim_{z \rightarrow z_j} \frac{(z - z_j) z^2}{z^4 + 16} \quad j = 0, 1, 2, 3$$

$$\frac{z_j^2}{4z_j^3} = \frac{1}{4z_j}$$

2- الدالة : $f_2(z) = \frac{ze^z}{z^4 - z^2}$

$$z^4 - z^2 = z^2(z^2 - 1) = 0$$

$z = 0$ قطب بسيط لأن $z = 0$ نقطة شاذة قابلة للحذف. $z = \pm 1$ أقطاب

$$\text{Res}[f_2, 0] = \lim_{z \rightarrow 0} \left[\frac{z^2(z)e^z}{z^2(z^2 - 1)} \right]' \quad \text{بسيطة.}$$

$$= \frac{(e^z + ze^z)(z^2 - 1) - 2z(z)e^z}{(z^2 - 1)^2} \Big|_{z=0}$$

$$\text{Res}[f_2, 0] = \frac{-1}{1} = 1$$

$$\text{Res}[f_2, -1] = \lim_{z \rightarrow -1} \frac{(z+1)ze^z}{z^2(z-1)(z+1)} =$$

$$= \frac{-e^{-1}}{-2} = \frac{1}{2e}$$

$$\text{Res}[f_2, 1] = \lim_{z \rightarrow 1} \frac{(z-1)ze^z}{z^2(z-1)(z+1)} =$$

$$\text{Res}[f_2, 1] = \frac{e}{2}$$

$$f_3(z) = \text{Cotg } z = \frac{\text{Cos } z}{\text{Sin } z} \quad \text{3-الدالة :}$$

عندما يكون مقامها $\text{Sin } z = 0$ فإنه يوجد أقطاب بسيطة.

$$\text{Res}[f_3(z), k\pi] = \lim_{z \rightarrow k\pi} \left(\frac{(z - k\pi)\text{Cos } z}{\text{Sin } z} - \frac{\text{Cos } z}{\text{Cos } z} \right) \Big|_{z=k\pi} = 1$$

$$I = \int_{|z|=1} \frac{z^4}{\text{Sin } z} dz \quad \text{تمرين 41 احسب التكامل :}$$

ننشر الدالة $\text{Sin } z$ في جوار الصفر.

$$f(z) = \frac{z^2}{\left(z - \frac{z^3}{3!} + \dots \right)^2} = \frac{1}{z} \frac{1}{[1 - \alpha(z)]^{+3}}$$

$$\alpha(z) = \frac{z^2}{3!} - \frac{z^4}{5!} + \dots = \frac{1}{z} \left[1 - \frac{3}{1!} \alpha(z) + \frac{(-3)(-4)}{2!} \alpha^2(z) + \dots \right]$$

نلاحظ أن $z=0$ قطب من الدرجة الأولى الرأسب عندها 1 وبالتالي:

$$I = 2\pi(1) = 2\pi$$

$$I = \oint_{|z|=1} \frac{e^z - 1}{z^2 \sin^2 z} dz \quad \text{تمرين 42 احسب التكامل:}$$

ننشر الدالة المستكمل في جوار الصفر البقطة الشاذة الواقعة داخل

$$\frac{e^z - 1}{z^2 \sin^2 z} = \frac{z + \frac{z^3}{2!} + \dots}{z^2 z^2 \left(1 - \frac{z^2}{3!} + \frac{z^4}{5!} - \dots \right)^2} \quad -1 = |z|$$

$$= \left[\frac{1}{z^3} + \frac{1}{2z^2} + \frac{1}{3!z} + \dots \right] [1 - \alpha(z)]^2$$

$$\alpha(z) = \frac{-z^2}{3!} + \frac{z^4}{5!} + \dots$$

$$- \left[\frac{1}{z^3} + \frac{1}{2z^2} + \frac{1}{3!z} + \dots \right] [1 + (-2)\alpha(z) + \dots]$$

$$= \left[\frac{1}{z^3} + \frac{1}{2z^2} + \frac{1}{3z} + \dots \right] \left[1 - 2 \left(-\frac{z^2}{3!} + \frac{z^4}{5!} + \dots \right) \right] +$$

$z=0$ قطب من المرتبة 3. نبحث عن أمثال $\frac{1}{z}$

$$\frac{1}{z} = \text{Res}[f(z), 0] = +\frac{1}{3} + \frac{1}{6} = \frac{1}{2}$$

$$I = 2\pi i \left(\frac{1}{2} \right) = \pi i \quad \text{إذا:}$$

تمرين 43 احسب التكامل: $I = \int_0^{2\pi} \frac{\sin \theta}{\cos \theta + 2} d\theta$

بفرض $z = e^{i\theta}$ نبدل: $d\theta = \frac{dz}{iz}$

$$I = \oint_{|z|=1} \frac{\frac{z^2-1}{2iz}}{\frac{z^2+1}{z^2} + 2} \frac{dz}{iz} = \oint_{|z|=1} \frac{z^2-1}{z(z^2+4z+1)} dz \quad \text{فجد:}$$

$$z(z^2+4z+1)=0$$

$z=0$ قطب بسيط داخل $|z|=1$

$$z^2+4z+1=0$$

$$\Delta = 16 - 4 = 12$$

$$z_1 = \frac{4 - 2\sqrt{3}}{2} = -2 - \sqrt{3} \notin |z| < 1, \quad z_2 = -2 + \sqrt{3} \in |z| < 1$$

وهو قطب بسيط أيضاً.

$$\lim_{z \rightarrow 0} \frac{-z(z^2 - 1)}{z(z^2 + 4z + 1)} = +1 = \text{Res}[f(z), 0]$$

$$\text{Res}[f(z), -2 + \sqrt{3}] = \lim_{z \rightarrow -2 + \sqrt{3}} \frac{z(z^2 - 1)}{z(z + 2 - \sqrt{3})(z + 2 + \sqrt{3})} = -1$$

$$I = 2\pi i(+1 - 1) = 0$$

$$I = \int_0^{\infty} \frac{dx}{x^6 + 1} \quad \text{تمارين 44 احسب التكامل:}$$

الحل : نلاحظ أن الدالة $f(x) = \frac{1}{x^6 + 1}$ زوجية ، لهذا

$$I = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{x^6 + 1}$$

الشروط في الحالة الثانية محققة لهذا نختار $f(z) = \frac{1}{z^6 + 1}$ فنجد أن

$$z^6 + 1 = 0 \quad \text{الأقطاب تتعين بالرمز:}$$

$$z^6 = -1 = e^{i(\pi + 2k\pi)}$$

$$z = e^{i\left(\frac{\pi + 2k\pi}{6}\right)} \quad k = 0, 1, 2, 3, 4, 5$$

$$z_0 = e^{i\frac{\pi}{6}}, \quad z_1 = e^{i\frac{5\pi}{6}}, \quad z_2 = e^{i\frac{7\pi}{6}}$$

أما الأقطاب z_3, z_4, z_5 فهي تقع تحت محور السينات ولا لزوم لها.

$$\operatorname{Res}[f(z), z_0] = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{(z - z_0)}{z^6 + 1} = \frac{1}{6 \left(e^{i\frac{\pi}{6}} \right)^5} = \frac{1}{6} e^{-i\frac{5\pi}{6}}$$

$$\operatorname{Res}[f(z), z_1] = \frac{1}{6} e^{-i\frac{5\pi}{6}} = \frac{1}{6} e^{-i\frac{\pi}{2}}$$

$$\operatorname{Res}[f(z), z_2] = \frac{1}{6} e^{-i\frac{7\pi}{6}} = \frac{1}{6} e^{-i\frac{\pi}{6}}$$

$$I = \frac{1}{2} 2\pi i \left[\frac{1}{6} \left(\cos \frac{5\pi}{6} - i \sin \frac{5\pi}{6} + \cos \frac{\pi}{2} - i \sin \frac{\pi}{2} + \cos \frac{\pi}{6} - i \sin \frac{\pi}{6} \right) \right]$$

$$= \frac{\pi i}{6} \left[\frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{i}{2} + 0 - i + \frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{i}{2} \right] = \frac{\pi i}{6} [-2i] = \frac{\pi}{3}$$

تمرين 45 احسب التكامل: $I = \int_0^{\infty} \frac{\cos 3x}{x^2 + 1} dx$

نلاحظ أن $m=3$ والدالة $f(x) = \frac{1}{x^2 + 1}$ يحقق شروط الحالة الثالثة ولهذا

نختار الدالة: $f'(z) = \frac{e^{j3z}}{z^2 + 1}$

وأقطابه المطلوبة فقط القطب: $z = +i \in y > 0$ $z^2 + 1 = 0$

$$\operatorname{Res}[F(z), i] = \lim_{z \rightarrow i} \frac{(z-i)e^{1/z}}{z^2+1} = \frac{e^{1/i}}{2i} = \frac{e^{-i}}{2i}$$

$$I = \operatorname{Re} \left\{ 2\pi i \left(\frac{1}{2ie^i} \right) \right\} \Rightarrow I = \frac{\pi}{e}$$

تمرين 46 احسب التكامل: $I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(x^2-1)}$

نلاحظ أن هذا التمرين ينطبق على الحالة الرابعة عندما يوجد أقطاب تقع على محور السينات وفوقه لهذا نلاحظ مايلي.

1. حدود تكامل $(-\infty, \infty)$.

2. الدالة $f(x) = \frac{1}{x^2-1}$ دالة كسري جبري بسيط.

ينعم مقامه من أجل جذور حقيقية وعقدية ودرجة بسيطة أقل من درجة مقامه بالرمز

3. نختار الدالة $3f(z) = \frac{1}{z^2-1}$ وتكامل على D وهي نصف المستوي

العلوي مع محور السينات فنجد:

$$I = 2\pi i \sum_{j=1}^k \operatorname{Res}[f(z), a_j] + \pi i \sum_{j=1}^l \operatorname{Res}[f(z), b_j]$$

حيث الأقطاب فوق ox ، b_i الأقطاب على ox

$$z^3 - 1 = 0 \rightarrow z^3 = 1 = e^{i(2k\pi)}$$

$$z = e^{i\frac{2k\pi}{3}} \quad k = 0, 1, 2$$

$$z_0 = 1, \quad z_1 = e^{i\frac{2\pi}{3}}, \quad z_2 = e^{i\frac{4\pi}{3}} \notin D$$

$$\text{Res}[f(z), 1] = \frac{1}{3}$$

$$\text{Res}[f(z), e^{i\frac{2\pi}{3}}] = \frac{1}{3} e^{i\frac{4\pi}{3}}$$

$$I = 2\pi i \left[\frac{1}{3} e^{i\frac{4\pi}{3}} \right] + \pi i \left[\frac{1}{3} \right]$$

$$\frac{2\pi i}{3} \left(\cos \frac{4\pi}{3} + i \sin \frac{4\pi}{3} + \frac{\pi}{3} \right) = \frac{\pi}{\sqrt{3}}$$

تمرين 47 احسب التكامل $I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x^3}{x^2 + 1} dx$

الحل : لنحسب التكامل $I_p = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x^{p-1}}{x^2 + 1} dx$ $0 < p < 2$

نلاحظ الدالة $f(x) = \frac{1}{x^2 + 1}$ يحقق $x^p f(x) \rightarrow 0$

$$x \rightarrow 0, \quad x \rightarrow \infty$$

$$\text{نأخذ } f(z) = \frac{z^{p+1}}{z^2+1} \text{ أقطابه } z = \pm i$$

لنجرى بعض الإصلاحات التالية:

$$\text{Res}[f, i] = -\frac{i(i)^{p+1}}{2} = -\frac{(i)^p}{2} = -\frac{e^{i\frac{\pi}{2}p}}{2}$$

$$\text{Res}[f, -i] = \frac{(i)^p}{2} = \frac{e^{-i\frac{\pi}{2}p}}{2}$$

$$I = \frac{\pi}{\sin p\pi} e^{ip\pi} \left[\frac{e^{i\frac{\pi}{2}p} + e^{-i\frac{\pi}{2}p}}{2} \right]$$

$$\frac{\pi}{\sin p\pi} \left(e^{i\frac{\pi}{2}p} + e^{-i\frac{\pi}{2}p} \right)$$

$$= \frac{\pi}{\sin p\pi} \left(e^{-i\frac{\pi}{2}p} + e^{i\frac{\pi}{2}p} \right)$$

$$= \frac{\pi}{\sin p\pi} 2 \cos p\frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{\sin p\frac{\pi}{2}}$$

$$I_{1,3} = \frac{\pi}{\sin \frac{2\pi}{3}} = \frac{2\pi}{\sqrt{3}}$$

تمارين (4) إضافية

1. أوجد رواسب الدوال التالية:

$$F(z) = \frac{z^3 - 2z}{(z+1)^2(z^2+4)} \quad , \quad F_1(z) = e^z \csc^2 z$$

$$F_3(z) = \frac{\cot z \coth z}{z^3} \quad ; \quad F_4(z) = \frac{e^z}{z^2(z^2+2z+2)} \quad l > 0$$

2. احسب التكامل:
$$I = \int_0^1 \frac{e^{az}}{z^2(z^2+2z+2)} dz$$

3. احسب التكاملات الحقيقية التالية:

$$I_1 = \int_0^\infty \frac{dx}{x^6+1} \quad ; \quad I_2 = \int_0^\infty \frac{x^4 dx}{(x^2+1)^2(x^2+2x+2)} \quad I_3 = \int_0^{2\pi} \frac{d\theta}{3 + 2\cos\theta + \sin\theta}$$

$$I_4 = \int_0^{2\pi} \frac{d\theta}{a + b\sin\theta} \quad a > |b| \quad I_5 = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x \sin \pi x}{x^3 + 2x + 5} dx$$

$$I_6 = \int_0^\infty \frac{x^{p-1}}{1+x} dx \quad 0 < p < 1 \quad I_7 = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\cos 2\pi x}{x^2+x+1} dx$$

$$I_8 = \int_0^\infty \frac{dx}{x + x' + 1}$$

الفصل الخامس

التطبيقات المطابقة (المحافظة)

Conformal Mapping

التطبيق المطابق:

بفرض $f(z) = u + iv$ حيث $z = x + iy \rightarrow w = f(z)$

دالة تحليلية في المستوى Z إلى المستوى W معرف على منطقة R_z ويأخذ قيمة من منطقة R_w نلاحظ أن كلاً من قسميه الحقيقي والوهمي

u, v دالة لـ x, y (أو θ, r إذا كان $z = re^{i\theta}$) أي:

$$U = U(x, y) \quad , \quad v = v(x, y)$$

وهما معادلتان لهذا التطبيق يربطان المستويين Z و W .

إذا قبل كل نقطة من المستوى W نقطة واحدة فقط من المستوى Z سمي هذا التطبيق تقابل (غامر ومتباين).

وكما نعلم إن هذا التطبيق يحول بشكل عام منطقة مغلقة من المستوى Z إلى منطقة مغلقة من المستوى W ، فإذا كانت a_{in} مساحة المنطقة

في المستوى z وبالرمز $\Delta\sigma_{u,v}$ مساحة المنطقة في المستوى w المقابلة وإذا كان لكل من u, v مشتقات جزئية مستمرة لأن الدالة $f(z)$ تحليلية

$$\lim_{\Delta\sigma_{u,v} \rightarrow 0} \frac{\Delta\sigma_{u,v}}{\Delta\sigma_{x,y}} = \left| \frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)} \right| \quad \text{عندها:}$$

$$\left| \frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)} \right| = \begin{vmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial u}{\partial y} \\ \frac{\partial v}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial y} \end{vmatrix} \quad \text{حيث:}$$

$$= \begin{vmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial u}{\partial y} \\ \frac{\partial v}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial y} \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 - |f'(z)|^2$$

إن للمحدد السابق هو يعقوبي التطبيق وعندما نستطيع حل المعادلتين:

$$u = u(x, y) \quad ; \quad v = v(x, y)$$

$$x = x(u, v) \quad ; \quad y = y(u, v) \quad \text{بالنسبة لـ } x, y \text{ أي:}$$

نحصل على ما يسمى بالتطبيق العكسي أو مقلوب $f(z)$ وإذا كانت المشتقات الجزئية لـ x و y بالنسبة لـ u, v مستمرة فإن يعقوبي التحويل $f(z)$ ويعقوبي التحويل المعاكس يرتبطان بالعلاقة:

$$\frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)} \cdot \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} = 1$$

فإذا كان هذا اليعقوبي $\frac{\partial(u,v)}{\partial(x,y)}$ غير معدوم أي $f'(z) \neq 0$ كان التطبيق

غير شاذ نسمي النقاط التي يندم عندها $f'(z)$ بالنقاط الحرجة.

تعريف:

بفرض $W = f(z)$ تطبيقاً (تقابلاً) موضعياً وكان Γ_2, Γ_1 منحنيان في المستوي z الزاوية بينهما α وصورتيهما Γ'_2, Γ'_1 في المستوي W وكانت الزاوية بينهما α أيضاً أيضاً $f(z)$ W تطبيقاً مطابقاً (محافظاً).

نظرية:

إذا كان $f(z)$ W تطيلية هو ومشتقه $f'(z) \neq 0$ في المنطقة R من المستوي المركب فهو تطبيق مطابق.

$$\lim_{z \rightarrow z_0} \frac{W - W_0}{z - z_0} = f'(z_0) \quad \text{البهران: نعلم أن:}$$

$$\lim_{z \rightarrow z_0} \left| \frac{W - W_0}{z - z_0} \right| = |f'(z_0)| \quad \text{ولهذا فإن:}$$

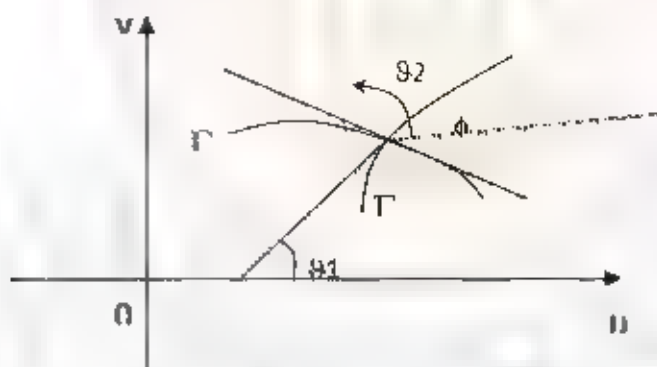
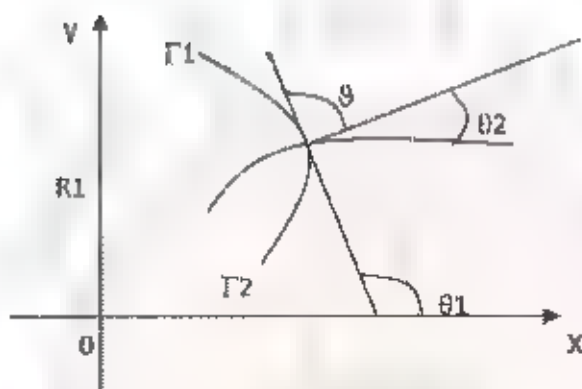
$$\lim_{z \rightarrow z_0} \arg \frac{W - W_0}{z - z_0} = \arg f'(z_0)$$

$$\lim_{z \rightarrow z_0} \arg(W - W_0) - \lim_{z \rightarrow z_0} \arg(z - z_0) = \arg f'(z)$$

نلاحظ من الشكل على المنحنيين Γ_1, Γ_2 :

$$\varphi_1 - \theta_1 = \arg f'(z_0)$$

$$\varphi_2 - \theta_2 = \arg f'(z_0) \quad \text{على } \Gamma_1, \Gamma_2$$



$$\varphi_1 - \theta_1 = \varphi_2 - \theta_2$$

ومنه:

$$\phi = \varphi_2 - \varphi_1 = \theta_2 - \theta_1 = \phi$$

أي التطبيق يحافظ على الزوايا فهو مطابق.

بعض التحويلات العامة (التطبيقات المطابقة):

1. تطبيق الانسحاب: هو التطبيق المعروف كما يلي:

$$Z = x + iy = re^{i\theta} \Rightarrow \\ w = f(z) = z = \rho e^{i\theta}$$

نلاحظ أن هذا التطبيق هو تطبيق مطابق حسب النظرية السابقة فهو تحليبي لأنه كثير حدود من الدرجة الأولى ومشتقه لا ينعدم، و لهذا فإن الأشكال الناتجة بانسحاب هي أشكال متشابهة.

2. تطبيق الدوران: يعرف هذا التطبيق كما يلي:

$$z \rightarrow w = f(z) = e^{i\theta_0} z$$

أيضاً هذا التطبيق هو تطبيق مطابق والأشكال الناتجة عنه تكون بزاوية θ_0 (عكس عقارب الساعة) وعدم $\theta_0 < 0$ يتم ذلك وفق عقارب الساعة.

3. تطبيق التحاكي: وهو التطبيق التالي: $z \rightarrow w = f(z) = \alpha z$

الأشكال الناتجة عن هذا التطبيق المطابقة هي أشكال متحاكية (متشابهة) وبالاتجاه المباشر لـ z عندما $\alpha > 1$ وعكس ذلك عندما $\alpha < 1$.

4. التطبيق العكوس: $z \neq 0 \rightarrow \frac{1}{z} \rightarrow f(z)$ وهو أيضاً تطبيق مطابق.

5. التطبيق الخطي: $z \rightarrow W = f(z) = az + \beta$

ونلاحظ أنه باختيار مناسب لـ β, α نحصل على هذا التطبيق من تحاك وانسحاب.

6. التطبيق ثنائي الخطية: $z \rightarrow f(z) = \frac{\alpha z + \beta}{\gamma z + \delta}$

بشرط $\alpha\delta - \gamma\beta \neq 0$ وهذا التطبيق أيضاً مطابق وهو يمثل كل التطبيقات السابقة باختيار مناسب للثوابت.

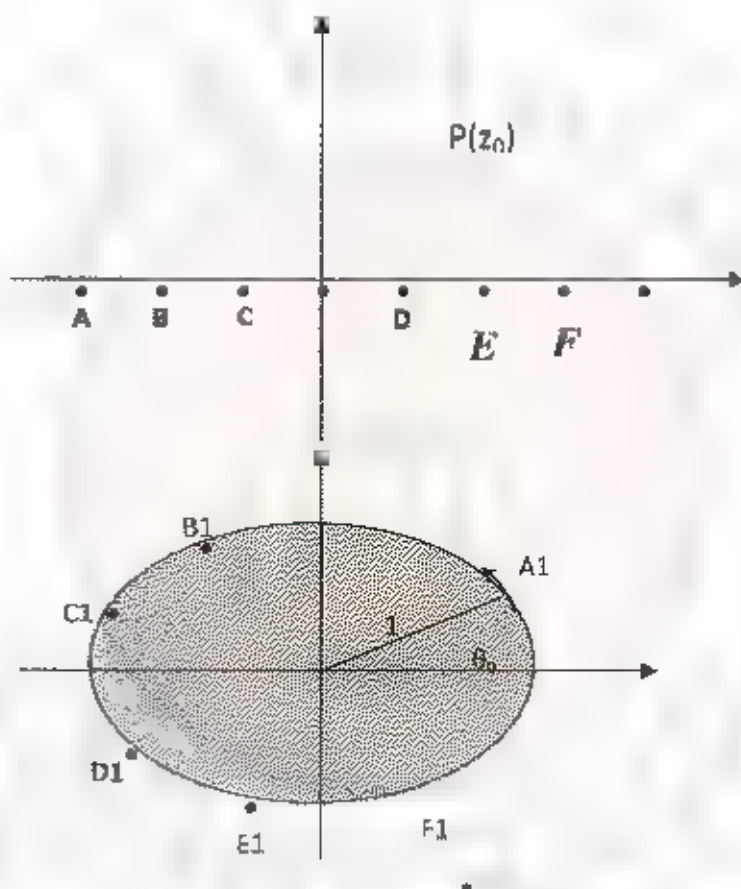
7. تطبيق نصف المستوى العلوي على دائرة الوحدة.

يعرف هذا التطبيق كما يلي: $z \rightarrow W = f(z) = e^{i\theta_0} \left(\frac{z - z_0}{z - \bar{z}_0} \right)$

نلاحظ في هذا التطبيق أن النقاط الواقعة فوق محور السينات تقابل بنقاط داخلية في دائرة الوحدة أما النقاط الواقعة على محور السينات فتصورها تقع على محيط هذه الدائرة.

للبرهان على ذلك يكفي أن نبرهن: $|W| < 1$ و من أجل النقاط الواقعة فوق محور السينات $|W| = 1$ و من أجل النقاط الواقعة على محور السينات.

ملحوظة: إن المضلعات الصغيرة تقابل بمضلعات مشابهة لها أما المضلعات الكبيرة فلا تنطبق عليها هذه الخاصة والتطبيق الأخير يوضح ذلك.



تطبيق نصف المستوى العلوي على قرص دائرة الوحدة

بعض التطبيقات الخاصة:

1. تطبيق قطاع من مستوي زاويته الرأسية $\frac{\pi}{m}$ على نصف المستوي

$$z \rightarrow w = f(z) = z^m \quad \text{العلوي:}$$

2. تطبيق شوارتز . كرستوفل:

بفرض $w_1 m \rightarrow w_n$ مضلع في المستوي W رؤياه الداخلية $\alpha_1, \alpha_2 \rightarrow \alpha_n$ ويحد منطقة R .

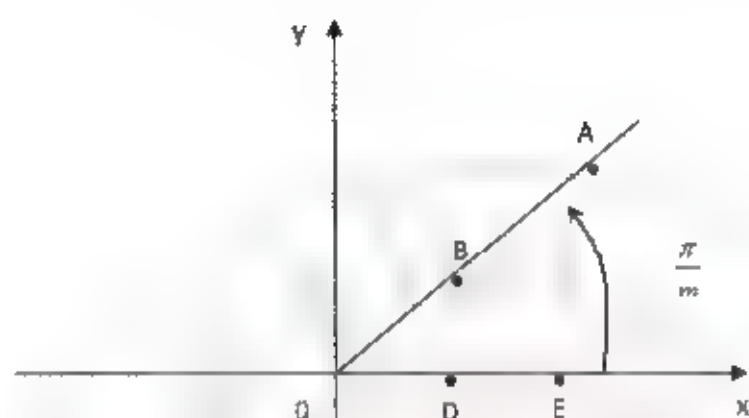
نفرض أيضاً أن النقاط w_1, w_2, \dots, w_n تمثل أشعة في المستوي W وهي تقابل النقاط x_1, x_2, \dots, x_n الواقعة على المحور الحقيقي في المستوي Z .

إن هذا التطبيق الذي يطبق ذلك المضلع على النصف العلوي من المستوي Z يحقق مايلي:

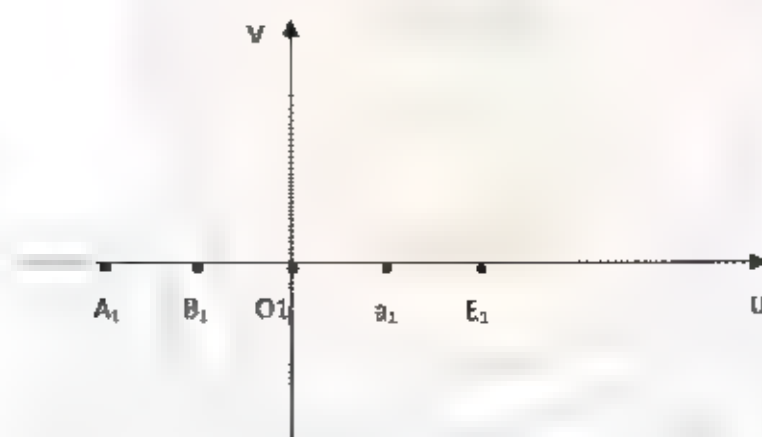
$$\frac{dw}{dz} = A(z-x_1)^{\frac{\alpha_1}{\pi}-1} (z-x_2)^{\frac{\alpha_2}{\pi}-1} \dots (z-x_n)^{\frac{\alpha_n}{\pi}-1}$$

$$W = A \int (z-x_1)^{\frac{\alpha_1}{\pi}-1} \dots (z-x_n)^{\frac{\alpha_n}{\pi}-1} dz + B$$

حيث B, A ثوابت.



تطبيق قطاع زاوي $\frac{\pi}{m}$ على نصف المستوى العلوي



يلزم أن نلاحظ مايلي :

1 . يمكن اختيار أي ثلاث نقاط من x_1, x_2, x_n, \dots كما نريد.

2 إن الثابتين H, h يحددان حجم وموضع واتجاه المضلع $w_1, w_2, \dots, w_n, \dots$.

3. من المعيد اختيار إحدى النقاط x_1, x_2, \dots, x_n في اللانهاية ولكن x_n

عندها يحذف العامل $(z - x_n)^{\frac{\alpha_n}{\alpha}}$ من العلاقتين $W, \frac{dw}{dz}$

4. المصنع المفتوح غير المنتهي يمكن اعتباره كنهاية لمصنع مغلق.

المرهان على علاقة تطبيق شوارتز . كرسوفل .

لأجل هذا يلزم التطبيق الحاصل من العلاقة:

$$\frac{dw}{dz} = A(z - x_1)^{\alpha_1 - 1} \dots (z - x_n)^{\alpha_n - 1}$$

يطبق مصنع معطى في المستوي n على داخل المحور الحقيقي من

المستوي z (أصلاع المصنع). من العلاقة $\frac{dw}{dz}$ نجد:

$$\arg dw = \arg dz + \arg A + \left(\frac{\alpha}{\pi} - 1 \right) \arg(z - x_1) + \dots + \left(\frac{\alpha_n}{\pi} - 1 \right) \arg(z - x_n)$$

عندما تتحرك z على ox من يسار x_1 على يمين x_1 عندها تتحرك W

على المصنع (على ضلع المصنع) باتجاه W وعندما نعبّر x_1, z من

اليسار إلى اليمين فإن $\theta_1 = \arg(z - x_1)$ تتغير من π إلى 0 بينما كل

الحدود الأخرى $(z - x_n)$ ، $(z - x_1)$ تبقى ثابتة وبهذا نجد أن $\arg dw$

يزداد بالرمز $\left(\frac{\alpha_1}{\pi} - 1\right) \arg(z - x_1) = \left(\frac{\alpha_1}{\pi} - 1\right) \pi$ أي بالرمز $\alpha_1 - \pi$ ويحدث

نفس التغير بالنسبة لبقية العوامل عند المرور عبر x_1, \dots, x_n, \dots [يعكس اتجاه عقارب الساعة (وذلك على المضلع)].

5. برهن أن مجموع العوامل الواردة في تطبيقات كرسنوفل . شوارتز:

$$\left(\frac{\alpha_1}{\pi} - 1\right), \left(\frac{\alpha_2}{\pi} - 1\right), \left(\frac{\alpha_n}{\pi} - 1\right)$$

من أجل أي مضلع مغلق يساوي -2 .

إن مجموع الزوايا الخارجية لأي مضلع مغلق يساوي 2π وبالتالي:

$$(\pi - \alpha_1) + (\pi - \alpha_2) + \dots + (\pi - \alpha_n) = 2\pi$$

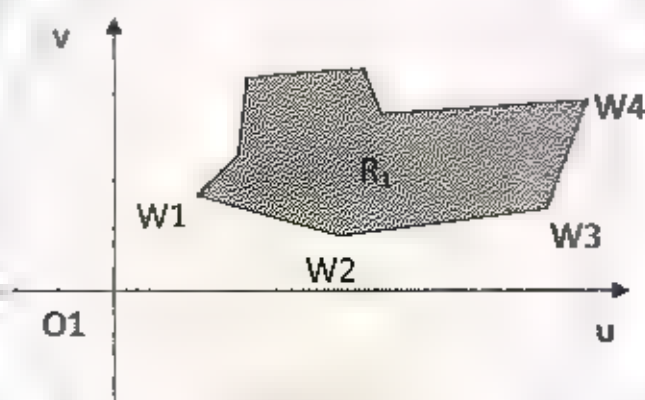
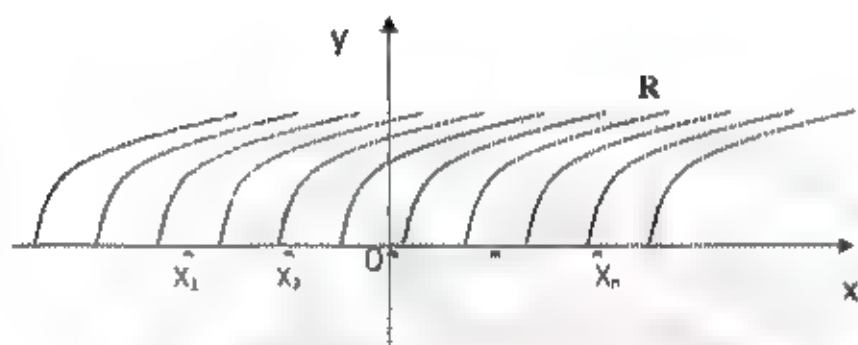
نقسم على π

$$\left(\frac{\alpha_1}{\pi} - 1\right) + \left(\frac{\alpha_2}{\pi} - 1\right) + \dots + \left(\frac{\alpha_n}{\pi} - 1\right) = -2$$

6. لنفرض في تطبيق شوارتز . كرسنوفل أن $x_n = \infty$ عندها من العلاقة:

$$\frac{dw}{dz} = A(z - \alpha)^{\alpha_1 - 1} \dots (z - x_n)^{\alpha_n - 1}$$

لنفرض $A = K / (-x_n)^{\left(\frac{\alpha_n}{\sigma} - 1\right)}$ حيث K ثابت.



تطبيق شورتر - كرمستوف

وبإخراج $-x_n$ من العامل الأخير خارج قوس نجد:

$$\frac{dw}{dz} = K(z - x_1)^{\left(\frac{\alpha_1}{\sigma} - 1\right)} \dots (z - x_{n-1})^{\left(\frac{\alpha_{n-1}}{\sigma} - 1\right)} \left(\frac{x_n - z}{x_n} \right)$$

وعندها $x_n \rightarrow \infty$ نجد:

$$\frac{dw}{dz} = K(z-x_1)^{\frac{\alpha_1}{n}-1} \dots (z-x_{n-1})^{\frac{\alpha_{n-1}}{n}-1}$$

$$z \rightarrow w = f(z) = e^{\frac{\pi}{n}} \quad 7$$

مثال :

$$A(x+ia) \rightarrow e^{\frac{\pi(x+ia)}{a}} = e^{\frac{\pi x}{a}} \cdot e^{-\frac{\pi}{a}}$$

8. التطبيق:

$$z \rightarrow W = \frac{a}{2} \left(z + \frac{1}{z} \right)$$

$$B \approx z = -1 \rightarrow B_1 : z = a$$

$$D \approx z = 1 \rightarrow D : z = a$$

$$C \approx z = \eta \rightarrow C : z = 0$$

تمارين محلولة

Solved Problems

1. ليكن R المستطيل المعين في المستوى z بالشكل:

$$x = y = 0 \quad x = 2 \quad y = 1$$

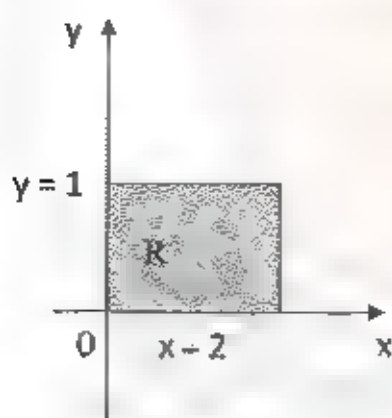
أوجد النطاق R_1 المقابل لـ R وفق التطبيقات التالية:

$$W_1 = z + 1 - 2i \quad 1.$$

$$W_2 = \sqrt{2} e^{i\frac{\pi}{4}} z \quad 2.$$

$$W_3 = \sqrt{2} e^{i\frac{\pi}{4}} z + 1 + 2i \quad 3.$$

الحل:



1 ملاحظ:

$$W_1 = x + 1 + i(y - 2) \quad u = x + 1 \quad v = y - 2$$

$$x=0 \Rightarrow u=1, y=0 \Rightarrow v=-2$$

$$x=2 \Rightarrow u=3; y=1 \Rightarrow v=-1$$

$$W_2 = u + iv = \sqrt{2} e^{i\frac{\pi}{4}} z \quad 2. \text{ نكتب :}$$

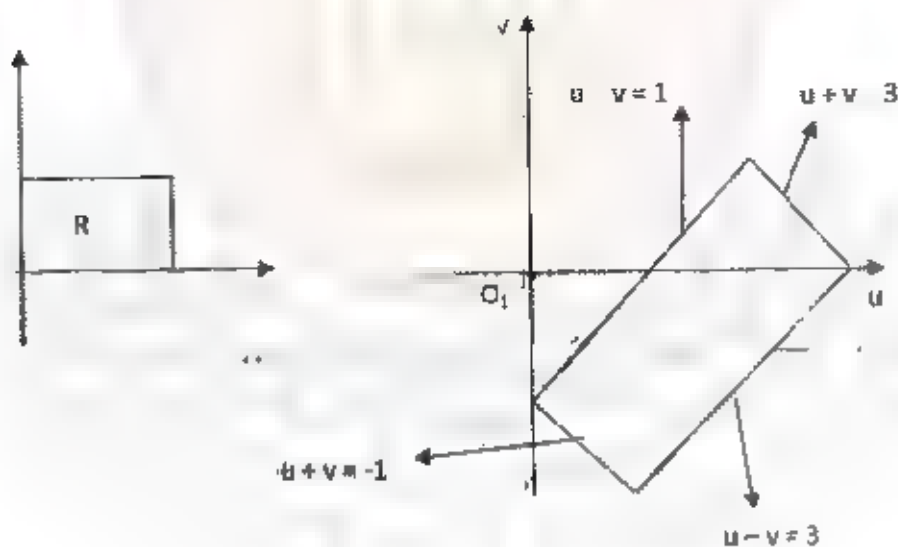
$$= x - y + i(x + y)$$

$$u = x - y \quad v = x + y$$

$$x=0 \Rightarrow u = -v \quad y=0 \Rightarrow u = v$$

$$x=2 \Rightarrow u + v = 4, \quad y=2 \Rightarrow v - u = 2$$

$$W_3 = \sqrt{2} e^{i\frac{\pi}{4}} + z(1 - 2i) \quad \text{إن المقدار}$$



$$u = x - y + 1$$

$$v = x + y - 2$$

نلاحظ أن:

$$\begin{cases} x=0 \\ y=0 \end{cases} \Rightarrow u+v=1 \quad u-v=3$$

$$\begin{cases} x=2 \\ y=1 \end{cases} \Rightarrow u+v=3 \quad u-v=1$$

2. حين المنطقة المقابلة للمنطقة:

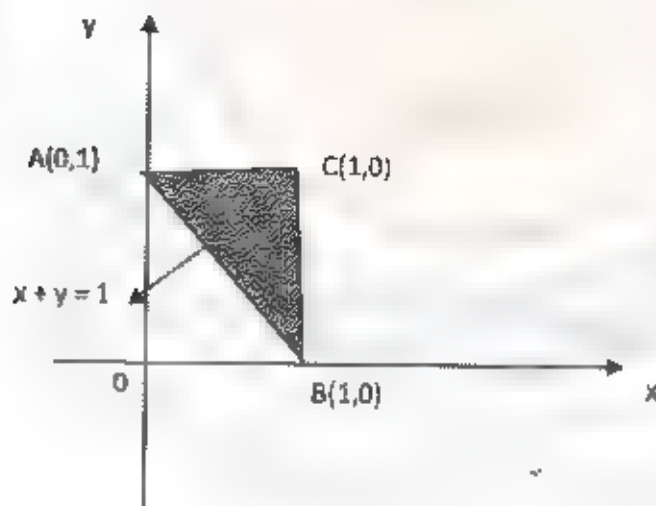
$$R: x=1$$

$$y=1; x+y=1$$

$$w=z^2$$

$$W = u + iv = (x + iy)^2$$

وفق التطبيق:



$$= x^2 - y^2 + 2ixy$$

الحل:

$$u = x^2 - y^2 \quad v = 2xy$$

$$x=1 \Rightarrow u=1-y^2 \quad v=2y$$

$$y=1 \Rightarrow u=x^2-1 \quad v=2x \quad \text{وكذلك} \quad u=1-\frac{v^2}{4}$$

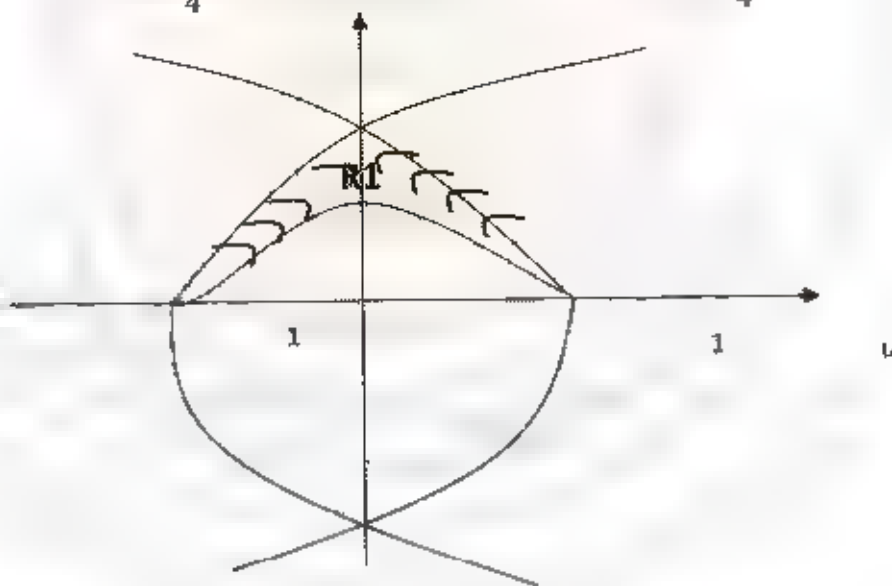
$$\text{ومنه} \quad u=\frac{v^2}{4}-1 \quad \text{وكذلك}$$

$$x+y=1 \Rightarrow y=1-x \Rightarrow u=x^2-(1-x)^2=2x-1$$

$$v=2x(1-x)=2x-2x^2$$

$$\text{ومنه} \quad v=\frac{1}{2}(1-u^2) \quad \text{و} \quad v=\frac{1}{2}u^2$$

$$u=1-\frac{v^2}{4} \quad \text{و} \quad u=\frac{v^2}{4}$$



3. أوجد التطبيق ثنائي الذي ينقل النقاط:

$$Z_1=0, \quad Z_2=-i, \quad Z_3=-1$$

إلى النقاط: $W_1=i, \quad W_2=1, \quad W_3=0$ على الترتيب.

$$W = \frac{\alpha z + \beta}{\gamma z + \delta} \quad \text{الحل:}$$

$$W_1 = \frac{\alpha(0) + \beta}{\gamma(0) + \delta} = i, \quad \beta = i\delta$$

$$W_2 = \frac{\alpha(-i) + \beta}{\gamma(-i) + \delta} = 1 \quad -i\gamma + \delta = i\alpha + \beta$$

$$W_3 = \frac{\alpha(-1) + \beta}{\gamma(-1) + \delta} = 0 \quad \alpha = \beta$$

ويحل جملة المعادلات السابقة نجد أحد المجاهول اختياري وليكن α

$$\beta = \alpha, \quad \delta = -i\alpha, \quad \gamma = i\alpha \quad \text{عندها نجد:}$$

$$W = -i \left(\frac{z+1}{z-1} \right)$$

4. أوجد النقاط غير المتغيرة في التطبيق التالي: $W = \frac{2z-5}{z+4}$

الحل: النقطة الثابتة تحقق $z \rightarrow z$

$$z = \frac{2z-5}{z+4}$$

$$z^2 + 4z - 2z - 5$$

$$z^2 + 2z + 5 = 0$$

$$\Delta = 4 - 20 = -16$$

$$z_1 = -1 - 2i$$

$$z_2 = -1 + 2i$$

النقاط الثابتة هي z_1, z_2 .

5. ليكن Γ منحنياً في المستوى z معطى بشكل وسيطي

$$x = f_1(t), y = f_2(t)$$

برهن أن هذا المنحنى يمكن أن يطبق على محور السينات وفق

$$z = f_1(w) + if_2(w) \quad \text{التطبيق:}$$

$$w = u + iv \quad \text{و} \quad z = x + iy \quad \text{نفرض}$$

$$x + iy = f_1(u + iv) + if_2(u + iv) \quad \text{عندها نجد:}$$

من أجل محور السينات $v = 0$

$$x + i4 = f(u) + if_2(u)$$

$$y = f_2(u) \quad x = f(u) \quad \text{أي:}$$

وهي تمثل معادلة المنحني Γ

تطبيق: لنفرض $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$ قطعاً ناقصاً في المستوى z عندها

هناك تطبيق يطبق هذا القطع على محور السينات وهذا التطبيق هو:

التمثيل الوسيط للقطع هو $x = a \cos t$ ، $y = b \sin t$

إذا التطبيق المطلوب، $z = a \cos w + ib \sin w$

تمارين (5)

1. ليكن لدينا المثلث Δ في المستوي z المعين بالأشعة $i, 1-i, 1+i$

أوجد صورته Δ_1 وفق التطبيقات.

$$W_1 = 3z + 4 - 2i ; \quad W_2 = iz + 2 - i ; \quad W_3 = 5e^{i\frac{\pi}{3}}z - 2 + 4i$$

2. أوجد صورة المثلث السابق الذكر في المسألة السابقة وفق

$$\text{التطبيقات: } W_1 = z^2 ; \quad W_2 = iz^2 + (2-i)z ; \quad W_3 = z + \frac{1}{z}$$

3. بين أن التطبيق: $z \rightarrow W = ze^{-i\alpha} + z^* e^{i\alpha}$

حيث α حقيقي ينقل داخل الدائرة $|z| = 1$ إلى خارج قطع ناقص.

4. عين صورة المستقيم $1 = x + y$ في المستوي z وفق التطبيقات.

$$W_1 = z^2 , \quad W_2 = \frac{1}{z}$$

5. أوجد التطبيق الخطي (ثنائي الخطية) الذي يقابل النقاط:

$$z_1 = i , \quad z_2 = -1 , \quad z_3 = 1$$

$$\text{بالنقاط: } W_1 = 0 , \quad W_2 = 1 , \quad W_3 = \infty$$



الباب الثاني

يتضمن :

6- نشر الدوال وسلسلة وتكامل فورييه

7- الدوال الخاصة

8- تحويلات لابلاس وتطبيقاتها



الفصل السادس

نشر الدوال وسلسلة وتكامل فورييه

Functions Expansion according to Fourier Series and integral

مقدمة:

واجه العلماء نتيجة أبحاثهم ضرورة نشر بعض التتابع التي لا تحقق هذه الشروط وخاصة في مجالات الهندسة بفروعها المختلفة ولقد استطاع العالم الفرنسي جوزيف فورييه (1768 . 1830) وذلك عند دراسة مسألة انتقال الحرارة تمثيل بعض من هذه التتابع (محقة لشروط خاصة سنعرفها لاحقاً) وفق سلسلة دوال بسيطة مثلثية. وجدنا من خلال دراستنا للتحليل الرياضي أنه يمكن نشر الدوال وفق سلسلة تايلور (أو ماك لوران) وذلك ضمن شروط خاصة (متعلقة بالاستمرار والاشتقاق) تحققها الدوال ومشتقاتها.

تعريف 1: نقول عن دالة $f(x)$ معرفة على الفترة $[\alpha, \beta]$ إنها ملساء إذا كانت مستمرة هي ومشتقتها $f(x)$ على الفترة $[\alpha, \beta]$ أما إذا كانت $f(x)$ معرفة على فترة $[\alpha, \beta]$ يمكن تقسيمها إلى عدد منته من الفترات بحيث تكون $f(x)$ ملساء على كل فترة عندها فإن $f(x)$ تسمى ملساء جزئياً

ملحوظة 1:

نسمي النقطة x_0 شاذة على منحنى دالة $f(x)$ تلك النقطة التي لا يكون فيها المشتق الأول موجوداً أو أن الدالة تكون فيها غير معرفة وهناك أنواع كثيرة للنقاط الشاذة نذكر منها النقاط المضاعفة والمنعزلة ونقاط التراجع (يمكن التعرف على هذه النقاط من أي كتاب في التحليل الرياضي ورسم الدوال).

تعريف 2:

تكون الدالة $f(x)$ دورية إذا حققت الشرط

$$f(x) = f(x + nT) \quad n \in \mathbb{Z}$$
 حيث T عدد حقيقي.

تعريف 3:

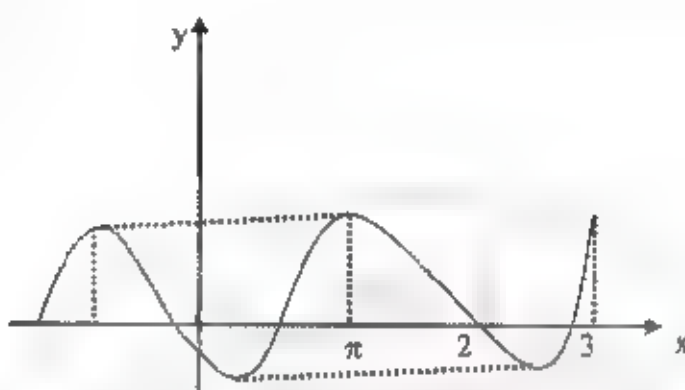
نقول عن دالة $f(x)$ أنها تحقق شروط دير يخليه إذا تحقق مايلي:

$$1 \quad f(x) \text{ معرف على الفترة } : c > 0 ; c < x < c + 2l$$

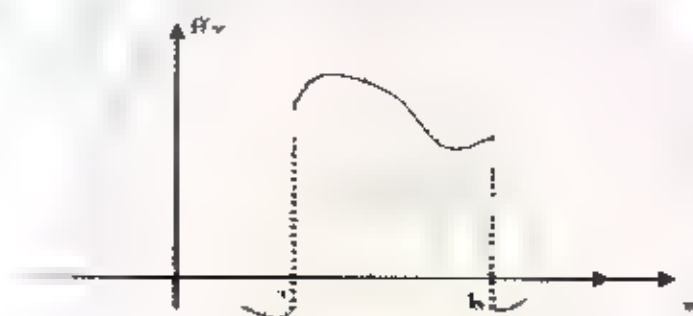
$$2 \quad f(x), f'(x) \text{ مستمران جزئياً على }]c, c + 2l[$$

$$3 \quad (f(x) = f(x + k(2l)) \text{ حيث } k \text{ عدد صحيح.}$$

خطوط بيانية لتتابع مستمرة ومستمرة جزئياً.



دالة ملساء جزئياً ومستمرة



دالة ملساء مستمرة

لقد زعم فورييه أن الدالة المحققة لشروط دير يخليه تمثل وفق السلسلة:

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos\left(\frac{n\pi}{l}\right) + b_n \sin\left(\frac{n\pi}{l}\right)x \quad (2-1)$$

حيث $c < x < c+2l$ (قد توجد نقاط انقطاع) . وأن الثابت b_n, a_n, a_0 تعطى بالعلاقات:

$$\left. \begin{aligned} a_0 &= \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) dx \\ a_n &= \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx \\ b_n &= \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \end{aligned} \right\} \quad (2-2)$$

وأما في نقاط الانقطاع فيمكن أن يعرف $F(x)$ كمايلي:

$$\frac{1}{2} \{F(x+0) - F(x-0)\}$$

حيث x نقطة الانقطاع (من النوع الأول) والمقصود $x+0$ أي السعي إلى x من ناحية اليمين و $x-0$ السعي إلى x من ناحية اليسار وفي المسائل نختار الثابت C بحيث تنطبق حدود التكامل في العلاقات (2.2) على بداية ونهاية الفترة (فترة الدور).

إثبات ادعاء فورييه:

لتكامل العلاقة (1.1) على فترة الدور $T = 2l$:

$$\begin{aligned} \int_c^{c+2l} F(x) dx &= \int_c^{c+2l} \frac{a_0}{2} dx + \sum_{n=1}^{\infty} \int_c^{c+2l} a_n \cos\left(\frac{n\pi}{l} x\right) dx + \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \int_c^{c+2l} b_n \sin\left(\frac{n\pi}{l} x\right) dx \end{aligned}$$

وبملاحظة أن دور كل من $\cos \frac{n\pi}{l} x$ و $\sin \frac{n\pi}{l} x$ هو $T = \frac{2l}{n}$ نجد أننا

نكاملها ضمن مضاعفات الدور $2l$ وبالتالي:

$$a_n \int_c^{c+2l} \cos \frac{2\pi}{l} x dx = b_n \int_c^{c+2l} \sin \frac{n\pi}{l} x dx = 0$$

$$\int_c^{c+2l} F(x) dx = \frac{a_0}{2} [x]_c^{c+2l} \quad \text{لهذا نجد:}$$

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) dx \quad \text{ومنه:}$$

كذلك لنضرب العلاقة (21) $\cos \frac{m\pi}{l} x$ ثم نكامل على فترة الدور فنجد:

$$\int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{m\pi}{l} x dx = \frac{a_0}{2} \int_c^{c+2l} \cos \frac{m\pi}{l} x dx$$

$$+ \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_c^{c+2l} \cos \frac{m\pi}{l} x \cos \frac{n\pi}{l} x dx + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \int_c^{c+2l} \sin \frac{n\pi}{l} x \cos \frac{m\pi}{l} x dx$$

$$a_0 \int_c^{c+2l} \sin \frac{m\pi}{l} x dx = 0 \quad \text{نلاحظ أن:}$$

لأنه تكامل دالة متكثية على مضاعفات الدور:

$$b_n \int_c^{c+2l} \sin \frac{m\pi}{l} x \cos \frac{m\pi}{l} x dx =$$

$$\frac{b_n}{2} \int_c^{c+2l} [\sin(n+m) \frac{\pi}{l} x + \sin(n-m) \frac{\pi}{l} x] dx =$$

$$\frac{b_n}{2} \int_c^{c+2l} \sin(n+m) \frac{\pi}{l} x + \frac{b_n}{2} \int_c^{c+2l} \sin(n-m) \frac{\pi}{l} x dx$$

لأن كل منهما تكامل دالة دورية على مضاعفات الدور ويساوي الصفر.

$$a_n \int_c^{c+2l} \cos \frac{m\pi}{l} x \cos \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$\frac{a_n}{2} \int_c^{c+2l} [\cos(m+n) \frac{\pi}{l} x dx + \frac{a_n}{2} \int_c^{c+2l} \cos(m-n) \frac{\pi}{l} x dx$$

التكامل الأول معدوم لأنه تكامل دالة دورية على فترة مضاعفات الدور أما التكامل الثاني فهو كذلك إلا عندما $m = n$ عندها يصبح مساوياً لـ:

$$\frac{a_n}{2} \int_c^{c+2l} \cos(0) dx = \frac{a_n}{2} [x]_c^{c+2l} = a_n l$$

$$a_n l = \int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx = \quad \text{ومنه:}$$

$$a_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx = \quad \text{أي:}$$

وهي العلاقة المطلوبة ، و نفس الطريقة لو ضربنا العلاقة (2-1)

$$b_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \quad \text{بـ } \sin \frac{m\pi}{l} x \text{ ثم كررنا ماسبق بحصل على:}$$

ملحوظة 2: نسمي الثوابت المحسوبة في العلاقات (22) بثوابت أولر

وفيها $n = 1, 2, 3, \dots$

مثال (1):

انشر الدالة الدورية $F(x)$ المعروف كمايلي: $F(x) = \begin{cases} x & 0 < x < 1 \\ 0 & 1 < x < 2 \end{cases}$

حسب سلسلة فورييه.

الحل: إن المقصود بالسؤال هو التالي:

1. التحقق من شروط دير يخليه.

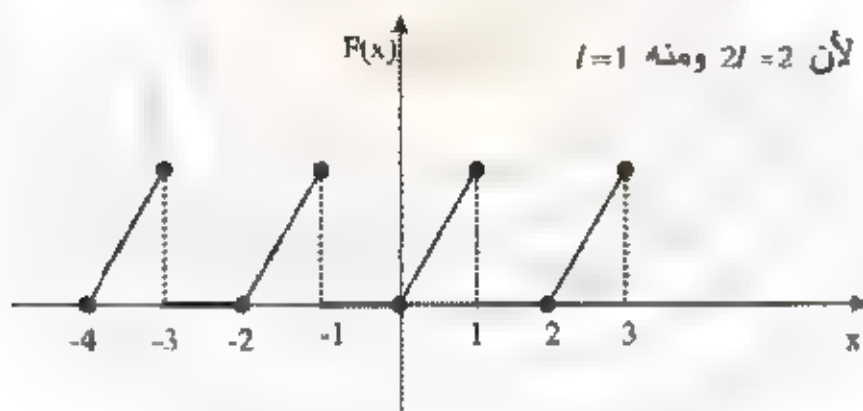
2. الرسم.

3. تعيين الثوابت a_0, a_n, b_n .

الدالة $F(x)$ ومشتقتها مستمرتان جزئياً على فترة الدور $T=2$ ولأن الدالة دورية فرضاً لهذا فإن $F(x)$ تحقق شروط دير يخليه ويمكن نشره وفق

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x + b_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

لأن $2l=2$ ومنه $l=1$



$$a_0 = \frac{1}{l} \int_c^{c+l} F(x) dx = \int_0^1 x dx + \int_1^2 0 dx$$

$$= \frac{x^2}{2} \Big|_0^1 = \frac{1}{2}$$

$$a_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+l} F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$a_n = \int_0^1 x \cos n\pi x dx + \int_1^2 0 \cdot \cos n\pi x dx$$

$$x = u \quad dx = du$$

$$\cos n\pi x \quad dv \quad v = \frac{1}{n\pi} \sin n\pi x$$

$$a_n = \frac{x \sin n\pi x}{n\pi} \Big|_0^1 - \frac{1}{n\pi} \int_0^1 \sin n\pi x dx$$

$$= -\frac{1}{n^2 \pi^2} \left[\cos n\pi x \right]_0^1 = \frac{1}{n^2 \pi^2} [(1)^n - 1]$$

$$a_n = \begin{cases} 0 & n = 2k \\ \frac{2}{n^2 \pi^2} & n = 2k-1 \end{cases}$$

$$b_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+l} F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx = \int_0^1 x \sin \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$= \int_0^1 x \sin \frac{n\pi}{l} x dx + \int_1^2 0 \cdot \sin \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$x = u \quad du = dx$$

$$\sin \frac{n\pi}{l} x dx = dv \quad v = -\frac{1}{n\pi} \cos n\pi x$$

$$b_n = -\frac{x \cos n\pi x}{n\pi} \Big|_0^1 + \frac{1}{n\pi} \int_0^1 \cos n\pi x dx$$

$$b_n = -\frac{(-1)^n}{n\pi} + \frac{1}{n^2 \pi^2} \sin n\pi x \Big|_0^1$$

$$b_n = \frac{(-1)^{n+1}}{n\pi}$$

$$F(x) = \frac{1}{4} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2 \pi^2} [(-1)^n - 1] \cos n\pi x \quad \text{وبذلك نجد:}$$

$$+ \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n\pi} \sin n\pi x$$

ملحوظة 3: إن شروط دير يحليه هي شروط كافية للنشر وغير لازمة.

حالة خاصة: عندما يكون دور الدالة $T = 2\pi$ يصبح شكل سلسلة فورييه

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx + b_n \sin nx \quad \text{كما يلي:}$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_c^{c+2\pi} F(x) dx$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_c^{c+2\pi} F(x) \cos nx dx$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_c^{c+2\pi} F(x) \sin nx dx$$

مثال 2: انشر الدالة الدورية $F(x)$ المعروف كما يلي:

$$F(x) = \begin{cases} -1 & 0 < x < \pi \\ 1 & \pi < x < 2\pi \end{cases}$$

وارسم الدالة على الفترة $(-3\pi, 3\pi)$.

الحل: نلاحظ أن الدالة دورية فرضاً دوره $T = 2\pi$ وهو ثابت على مجال ولهذا فهو ومشتقه مستمران جزئياً فالدالة تحقق شروط دير بخلية لهذا يمكن نشرها وفق فورييه كما يلي:

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx + b_n \sin nx$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_c^{c+2\pi} F(x) dx = \frac{1}{\pi} \left[\int_0^{\pi} (-1) dx + \int_{\pi}^{2\pi} (1) dx \right]$$

$$= \frac{1}{\pi} \left[-x \Big|_0^{\pi} + x \Big|_{\pi}^{2\pi} \right]$$

$$= \frac{1}{\pi} [-\pi + (2\pi - \pi)] = \frac{1}{\pi} (0) = 0$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_c^{c+2\pi} F(x) \cos nx dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} -\cos nx dx + \frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} \cos nx dx$$

$$= -\frac{1}{n\pi} [\sin nx]_0^{\pi} + \frac{1}{n\pi} [\sin nx]_{\pi}^{2\pi}$$

$$a_n = \frac{-1}{n\pi}(0) + \frac{1}{n\pi}(0) = 0$$

$$b_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+2\pi} F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} (-1) \sin nx dx + \frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} (1) \sin nx dx$$

$$b_n = \frac{+1}{n\pi} \cos nx \Big|_0^{\pi} - \frac{1}{n\pi} \cos nx \Big|_{\pi}^{2\pi}$$

$$= \frac{1}{n\pi} (\cos n\pi - 1) - \frac{1}{n\pi} (1 - \cos n\pi) = \frac{2(-1)^n}{n\pi} - \frac{2}{n\pi}$$

$$b_n = \frac{2}{n\pi} ((-1)^n - 1) = \begin{cases} 0 & n = 2k \\ -\frac{4}{n\pi} & n = 2k + 1 \end{cases}$$

$$F(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-4}{(2n-1)\pi} \sin(2n-1)x$$

$$\pi < x < 2\pi \quad \text{أو} \quad 0 < x < \pi$$

الدوال الفردية والدوال الزوجية ونشر فورييه:

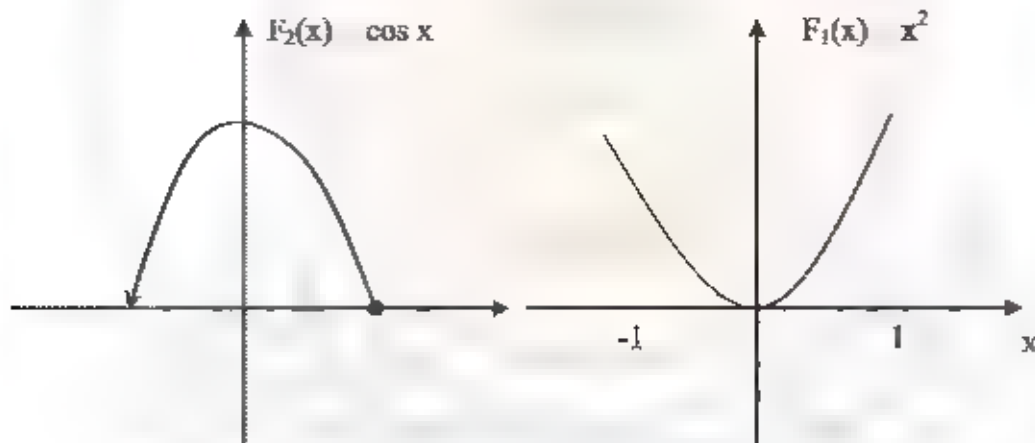
(م يسمى النشر على نصف الدور) [Half Range Expansion]

نسمي الدالة $f(x)$ المعرفة فترة متناظرة بالنسبة لـ oy على دالة زوجية إذا حققت العلاقة :

ونسميها دالة فردية إذا حققت العلاقة:

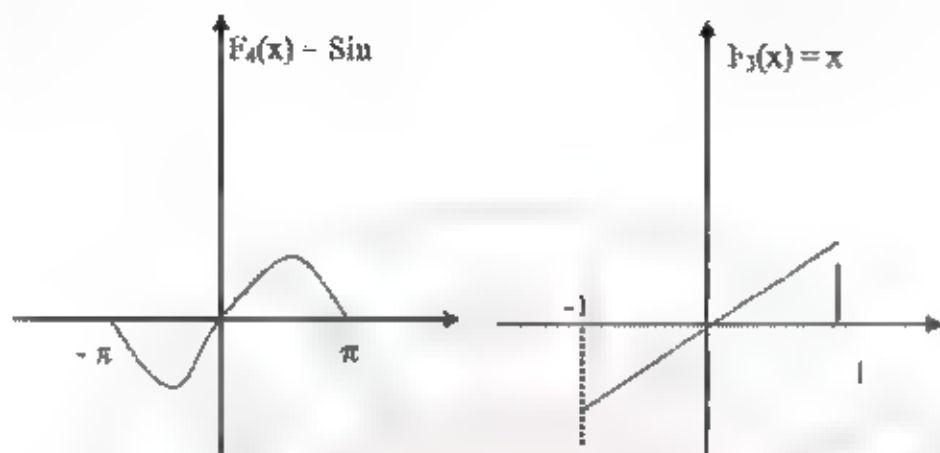
$$\forall x \in]-l, l[, F(x) = F(-x) \quad \forall x \in]-l, l[, F(x) = -F(-x)$$

بعض بيانات دوال فردية أو زوجية



حيث إن f_2, f_1 دالتان زوجيتان $f_2(x) = \cos x$ $f_1(x) = x^2$

$$\frac{-\pi}{2} \leq x \leq \frac{\pi}{2} \quad -1 \leq x \leq 1 \quad : \text{وإن}$$



هناك دوال معرفة على مجال متناظر غير فردية وغير زوجية مثل:

$$F(x) = x^2 + 1 + x$$

لكن كل دالة معرفة على مجال متناظر هي مجموع دالتين إحداها

$$F(x) = \frac{F(x) + F(-x)}{2} + \frac{F(x) - F(-x)}{2}$$

زوجية فردية والأخرى زوجية

نلاحظ أيضاً أنه إذا كانت الدالة $F(x)$ زوجية فإن:

$$\int_{-1}^1 F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx = 0$$

أي أن سلسلة فورييه للدالة الزوجية لا تحوي حدوداً $\sin \frac{n\pi}{l} x$

كذلك بنفس الطريقة إذا كانت $F(x)$ دالة فردية فإن:

$$\int_{-1}^1 F(x) dx = \int_{-1}^1 F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx = 0$$

والمسللة الناتجة (مسلسلة فورييه) لا تحوي حداً ثابتاً ولا حدود فيها $\cos \frac{n\pi}{l} x$. مما سبق يمكننا عمل التالي: ليكن $F(x)$ دالة ما معرفة على الفترة $(0, l)$ عندها يمكننا نشر هذه الدالة وفق مسلسلة جيوب فقط أو وفق مسلسلة جيوب تمام وفق الطريقة الآتية:

ملاحظة 4: الدالة $F(x)$ قد لا تكون دورية.

1. النشر وفق مسلسلة جيوب تمام:

لتفرض أن $F(x)$ دالة ما غير دورية معرفة على الفترة $(0, l)$ ولنفرض أننا نريد نشر وفق فورييه بحيث إن المسلسلة لا تحوي إلا حدوداً فيها جيوب تمام عندما نقوم بالعملية التالية:

لتحدد الدالة $F_1(x)$ المعرفة على الفترة $(-l, l)$ بالشكل التالي:

$$F_1(x) = \begin{cases} F(x) & 0 < x < l \\ F(x) & -l < x < 0 \end{cases}$$

عندها نجد أن الدالة $F(x)$ هي دالة زوجية وهي تحقق شروط فورييه

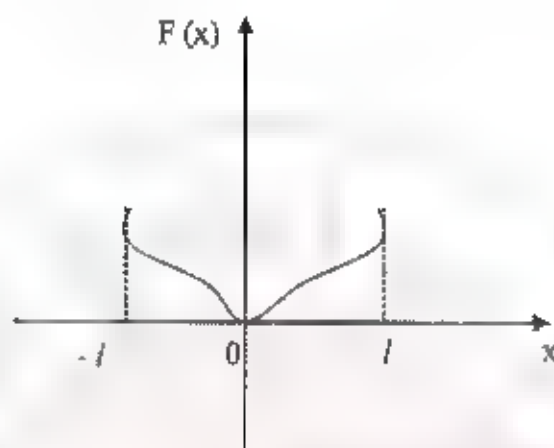
$$F_1(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x \quad \text{فرضاً}$$

$$-l < x < 0 \quad \text{أو} \quad 0 < x < l$$

(فيما إذا اعتمدنا أن دور الدالة $F(x)$ هو $0 < x < l$ و بما أن

$$F_1(x) = F(x) \text{ على الفترة } (0, l) \text{ لهذا يكون:}$$

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x \quad (2-3)$$



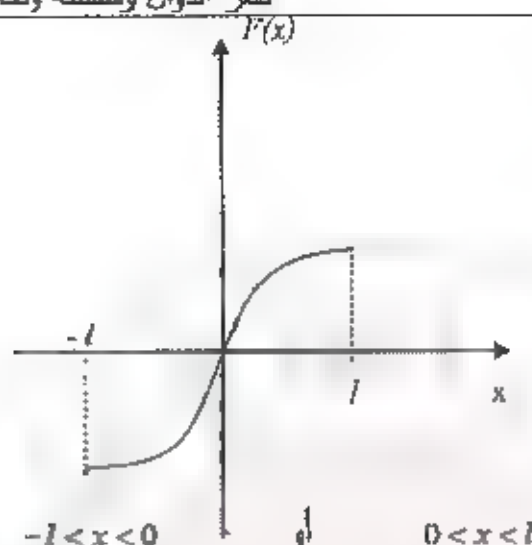
2. النشر وفق سلسلة جيبوب:

لنفرض $F(x)$ دالة معرفة على $(0, l)$ ومريد نشره وفق فورييه وهو غير دورية عندها نحدد هذه الدالة على الفترة (l, l) كما يلي:

$$F(x) \begin{cases} F(x) \leftarrow 0 < x < l \\ F(x) \leftarrow l < x < 0 \end{cases}$$

نلاحظ أن الدالة الجديدة $F_l(x)$ هي دالة فردية لهذا إذا افترضنا أنها دورية ودورها $2l$ نجد أنه يمكن نشرها وفق فورييه (بفرض أن $F_l(x)$ ومشتقتها مستمرتان جزئياً) وفق سلسلة جيبوب لأنها فردية وبالتالي :

$$F_l(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$



وبما أن $F(x)$ يطابق $F_1(x)$ على الفترة $(0, 1)$ عندها يكون:

$$F(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi}{l} x. \quad (2-4)$$

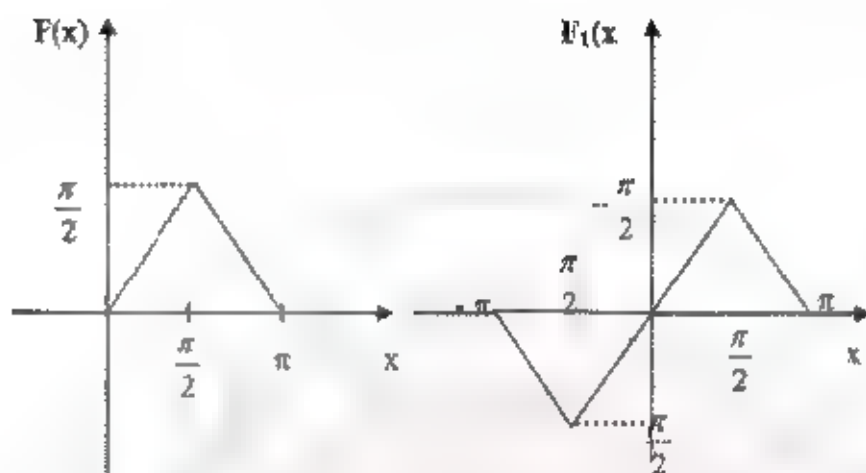
• ملحوظة 5:

في التوابع الزوجية يكون بيان الدالة متناظرة بالنسبة لمحور العيّنات أما في حالة التوابع الفردية فإن البيان يكون متناظراً بالنسبة للمبدأ.

مثال 3: 1

$$F(x) = \begin{cases} x & 0 < x < \frac{\pi}{2} \\ \pi - x & \frac{\pi}{2} < x < \pi \end{cases}$$

نشر الدالة $F(x)$ المعرفة كما يلي:



وفق سلسلة جيوب ثم وفق سلسلة جيوب تمام النشء وفق سلسلة جيوب
لحين الدالة $F_1(x)$ دالة دورية (نص نريده هكذا) دوره 2π قريبة ويحقق

شروط دير يخليه لهذا يكون: $F_1(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx$

وبالتالي: $b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F_1(x) \sin nx \, dx$

$$= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi/2} x \sin nx \, dx + \frac{2}{\pi} \int_{\pi/2}^{\pi} (\pi - x) \sin nx \, dx$$

في التكامل الأول نفرض $u = x$ و $dv = \sin nx \, dx$ وفي التكامل الثاني

نفرض $u = (\pi - x)$ و $dv = \sin nx \, dx$ ونكامل بالتجزئة فنجد:

$$b_n = \frac{2}{\pi} \left\{ \left[-\frac{x \cos nx}{n} \right]_0^{\pi/2} + \frac{\sin nx}{n} \right|_0^{\pi/2} +$$

$$\left[-\frac{(\pi-x)}{n} \cos nx \right]_{\frac{\pi}{2}}^{\pi} - \frac{\sin nx}{n^2} \left[\frac{\pi}{2} \right]$$

$$= \frac{2}{\pi} \left[-\frac{\frac{\pi}{2} \cos \frac{n\pi}{2} - 0}{n} + \frac{\sin \frac{\pi}{2} x - 0}{n} \right]$$

$$= -\frac{0 - \frac{\pi}{2} \cos \frac{2\pi}{2}}{n} - \frac{\sin n\pi - \sin \frac{n\pi}{2}}{n^2}$$

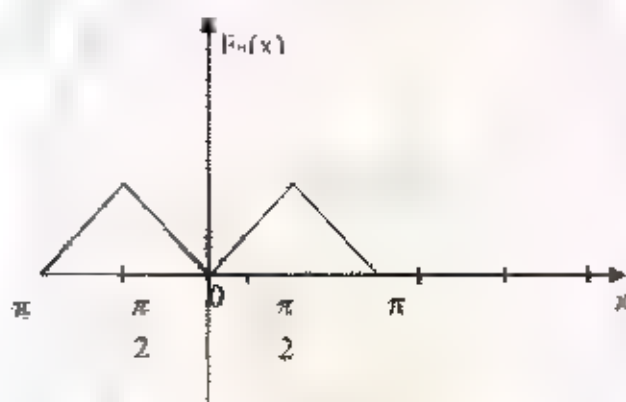
$$= \frac{2}{\pi} \left[\frac{2 \sin^2 \frac{2\pi}{2}}{n^2} \right] = \frac{4}{\pi n^2} \sin^2 \frac{n\pi}{2}$$

$$F_1(x) \cdot F(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin^2 \frac{n\pi}{2}}{n^2} \sin nx \quad \text{نعوض فنجد:}$$

$$0 < x < \frac{\pi}{2} \quad \text{و} \quad \frac{\pi}{2} < x < \pi$$

2. من أجل إيجاد سلسلة جيبوس التمام نمدد الدالة $F(x)$ على الفترة $(-1,1)$ كمايلي:

$$F_2(x) = \begin{cases} x & 0 < x < \frac{\pi}{2} \\ \pi - x & \frac{\pi}{2} < x < \pi \\ -x & -\frac{\pi}{2} < x < 0 \\ +(\pi + x) & -\pi < x < -\frac{\pi}{2} \end{cases}$$



عند ذلك تكون الدالة $F_2(x)$ محققاً لشروط فورييه دوره $\pi/2$ وهو زوجي

$$F_2(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx \quad \text{ولهذا يكون:}$$

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \left[\int_0^{\frac{\pi}{2}} x dx + \int_{\frac{\pi}{2}}^{\pi} (\pi - x) dx \right]$$

$$= \frac{2}{\pi} \left[\frac{x^2}{2} \right]_0^{\frac{\pi}{2}} + \frac{(\pi-x)^2}{2} \left[\frac{\pi}{2} \right]$$

$$= \frac{2}{\pi} \left[\frac{\pi^2}{4} - 0 - 0 + \frac{\pi^2}{4} \right] = \frac{2}{\pi} \left[\frac{\pi^2}{4} \right] a_0 = \frac{\pi}{2}$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \left[\int_0^{\frac{\pi}{2}} x \cos nx dx + \int_{\frac{\pi}{2}}^{\pi} (\pi-x) \cos nx dx \right] = \frac{2}{\pi} I_1 + \frac{2}{\pi} I_2$$

حيث: $I_1 = \int_0^{\frac{\pi}{2}} x \cos nx dx$; $I_2 = \int_{\frac{\pi}{2}}^{\pi} (\pi-x) \cos nx dx$

في التكامل الأول نفرض $u = x$ ومنه $du = dx$

$$\cos nx dx = dv \Rightarrow v = \frac{1}{n} \sin nx$$

وفي التكامل الثاني نفرض $u = \pi - x$ ومنه $du = -dx$

$$v = \frac{1}{n} \sin nx \Leftarrow \cos(nx) = dv \text{ ومنه}$$

$$I_1 = \frac{x}{n} \sin nx \left|_0^{\frac{\pi}{2}} - \frac{1}{n} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin nx dx \right.$$

$$= \frac{\pi \sin \frac{n\pi}{2}}{2n} - 0 + \frac{1}{n^2} \cos nx \left|_0^{\frac{\pi}{2}} \right.$$

$$I_1 = \frac{\pi}{2n} \sin \frac{n\pi}{2} + \frac{1}{n^2} (\cos n\pi - 1) \quad (1)$$

$$I_2 = \frac{(\pi - x)}{n} \sin n\pi \left[\frac{\pi}{2} + \frac{1}{n} \right] \sin nx dx = -\frac{\pi}{2n} \sin \frac{n\pi}{2} \frac{1}{n^2} \cos nx \left[\frac{\pi}{2} \right]$$

$$I_2 = -\frac{\pi}{2n} \sin \frac{2\pi}{2} - \frac{1}{n^2} \left(\cos n\pi - \cos n \frac{\pi}{2} \right) \quad (2)$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} I_1 + \frac{2}{\pi} I_2$$

$$= \frac{2}{\pi} \left\{ \frac{\pi}{2n} \sin \frac{n\pi}{2} + \frac{1}{n^2} (\cos n\pi - 1) \right\}$$

$$+ \left\{ \frac{\pi}{2n} \sin \frac{n\pi}{2} \right\} \frac{1}{n^2} (\cos 4\pi) + \frac{1}{n^2} \cos \frac{n\pi}{2} \left\{ \right.$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \left[\frac{1}{n^2} \cos \frac{n\pi}{2} - \frac{2}{\pi n^2} \cos \frac{n\pi}{2} \right]$$

$$F_2(x) = F_1(x) = \frac{\pi}{4} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{2}{n^2} \cos \frac{n\pi}{2} \cos 4\pi - \frac{1 + (-1)^2}{n^2} \right]$$

$$\frac{\pi}{2} < x < \pi \quad \text{أو} \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}$$

النشر العكسي لمسلسلة فورييه:

لقد وجدنا أن الدالة $F(x)$ المحققة لشروط دير يخليه (الكافية) يمكن تمثيلها وفق سلسلة فورييه كمايلي:

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x + b_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

وذلك على فترة دور الدالة $F(x)$.

إذا استخدمنا علاقات أولر الرابطة بين التتابع المثلثية و الأسية نجد:

$$\sin \frac{n\pi}{l} x = \frac{e^{i \frac{n\pi}{l} x} - e^{-i \frac{n\pi}{l} x}}{2i}$$

$$\cos \frac{n\pi}{l} x = \frac{e^{i \frac{n\pi}{l} x} + e^{-i \frac{n\pi}{l} x}}{2}$$

نبدل في سلسلة فورييه:

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \left(\frac{e^{i \frac{n\pi}{l} x} + e^{-i \frac{n\pi}{l} x}}{2} \right) + b_n \left(\frac{e^{i \frac{n\pi}{l} x} - e^{-i \frac{n\pi}{l} x}}{2i} \right) \right]$$

$$F(x) = \frac{a_n}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{a_n - ib_n}{2} \right) e^{i \frac{n\pi}{l} x} + \left(\frac{a_n + ib_n}{2} \right) e^{-i \frac{n\pi}{l} x}$$

إذا استخدمنا الاصطلاحات التالية:

$$\left. \begin{aligned} C_0 &= \frac{a_0}{2} \\ C_n &= \frac{a_n - ib_n}{2} \\ C_{-n} &= \frac{a_n + ib_n}{2} \end{aligned} \right\} \quad (2-5)$$

$$F(x) = C_0 + \sum_{n=1}^{\infty} C_n e^{i \frac{n\pi}{l} x} + C_{-n} e^{-i \frac{n\pi}{l} x} \quad \text{نجد:}$$

$$F(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i \frac{n\pi}{l} x} \quad (2-6) \quad \text{أي:}$$

وهو نشر فوريه العقدي.

حتى يتم النشر يلزم تعيين C_n نلاحظ من علاقات تعريف C_n, C_m, C_0

$$C_n = \frac{a_n - ib_n}{2} = \frac{1}{2} \left\{ \frac{1}{i} \int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx \right.$$

$$\left. - \frac{1}{i} \int_c^{c+2l} F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \right\}$$

$$C_n = \frac{1}{2l} \int_c^{c+2l} F(x) \left[\cos \frac{n\pi}{l} x - \sin \frac{n\pi}{l} x \right] dx$$

$$C_n = \frac{1}{2l} \int_c^{c+2l} F(x) e^{-i \frac{n\pi}{l} x} dx. \quad (2-7) \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

إن العلاقات (2.5) تسمح بالانتقال من النشر الحقيقي إلى النشر العقدي

يمكننا الانتقال أيضاً من النشر العقدي إلى الحقيقي بملاحظة أن:

$$\left. \begin{aligned} a_n &= 2C_n \\ a_n &= C_n + C_{-n} \\ b_n &= i(C_n - C_{-n}) \end{aligned} \right\} \quad (2-8)$$

مثال 4: أوجد نشر فورييه العقدي للدالة $f(x)$ المعرفة كمايلي:

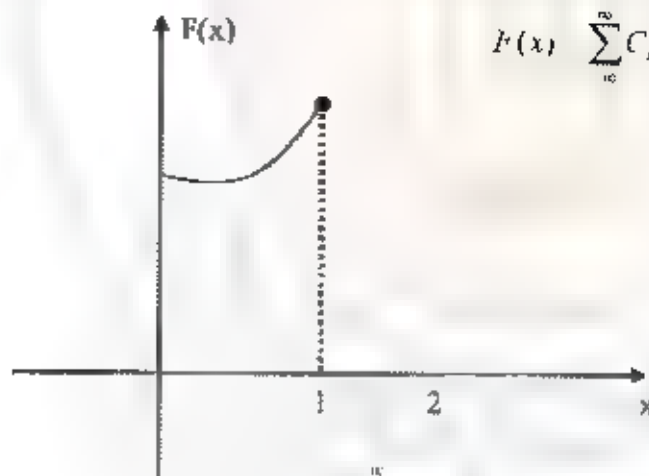
$$f(x) = \begin{cases} e^{-x} & 0 < x < 1 \\ 0 & 1 < x < 2 \end{cases}$$

حيث $f(x) = f(x+2)$

الحل : نلاحظ أن الدالة $f(x)$ دورية دورها $T = 2l = 2$ كذلك الدالة

ومشتقتها مستمرتان على فترة الدورة لهذا يمكن نشره وفق نشر فورييه

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i \frac{n\pi}{l} x} \quad \text{العقدي.}$$



$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{in\pi x} \quad \text{عندما } l=1 \text{ يكون:}$$

$$0 < x < 1 \quad \text{أو} \quad 1 < x < 2$$

$$C_n = \frac{1}{i} \int_0^{2\pi} f(x) e^{\frac{in\pi}{2}x} dx$$

$$C_n = \int_0^1 e^x \cdot e^{in\pi x} dx = \int_0^1 e^x \cdot e^{in\pi x} dx$$

$$= \int_0^1 e^{(1-in\pi)x} dx = \frac{1}{1-in\pi} \cdot e^{(1-in\pi)x} \Big|_0^1$$

$$C_n = \frac{e^{1-in\pi} - 1}{1-in\pi} = \frac{e(\cos n\pi - i \sin n\pi) - 1}{1-in\pi}$$

$$C_n = \frac{(-1)^n e - 1}{1-in\pi}$$

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{(-1)^n e - 1}{1-in\pi} e^{in\pi x}$$

$$0 < x < 1 \quad \text{أو} \quad 1 < x < 2$$

لإيجاد النشر الحقيقي نستخدم العلاقات:

$$a_0 = 2 C_0$$

$$a_n = C_n + C_{-n}$$

$$b_n = i (C_n - C_{-n})$$

$$a_0 = 2(e-1)$$

$$a_n = \frac{(-1)^n e - 1}{1-in\pi} + \frac{(-1)^{-n} e - 1}{1+in\pi}$$

$$= [(-1)^n e - 1] \left[\frac{1}{1 - in\pi} + \frac{1}{1 + in\pi} \right] = \frac{[(-1)^n e - 1][1 + in\pi + 1 - in\pi]}{1 + n^2 \pi^2}$$

$$a_n = \frac{2[(-1)^n e - 1]}{1 + n^2 \pi^2}$$

$$b_n = i(C_n - C_{-n}) = i \left[\frac{(-1)^n e - 1}{1 - in\pi} - \frac{(-1)^{-n} e - 1}{1 + in\pi} \right]$$

$$= \frac{i[(-1)^n e - 1][1 + in\pi - 1 + in\pi]}{1 + n^2 \pi^2}$$

$$b_n = \frac{[(-1)^n e - 1][2in\pi]}{1 + n^2 \pi^2}$$

$$b_n = \frac{2[(-1)^n e - 1]n\pi}{1 + n^2 \pi^2}$$

نبدل:

$$F(x) = (e - 1) + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2[(-1)^n e - 1]}{1 + n^2 \pi^2} \cos n\pi x + \frac{2[(-1)^n e - 1]}{1 + n^2 \pi^2} \sin n\pi x$$

$$0 < x < 1 \quad \text{أو} \quad 1 < x < 2$$

التحليل التوافقي (Harmonic analysis):

كما نعلم فإن الكثير من الظواهر الفيزيائية تمثل وفق توابع دورية ومثل هذه التوابع كما رأينا يمكن تمثيلها بسلسلة فورييه ومن جهة أخرى يمكن التعبير عن التوابع الدورية بدلالة اهتزازات مختلفة التواتر حيث تختلف هذه للتواترات بأمثال صحيحة لتواتر إحداها مثل هذا التمثيل الأخير يسمى تحليلًا توافقياً للدالة الدورية سنرى أن هناك توافق بين التحليل التوافقي وسلسلة فورييه ، و يسمى التمثيل الآتي للدالة $F(x)$ بالتمثيل

$$F(x) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega x - \phi_n) \quad (2-9) \text{ التوافقي:}$$

حيث نسمي $A_1 \cos(\omega x - \phi_1)$ التوافقية الأولى وسعتها A_1 بالتعريف وفرق طورها ϕ_1 وكذلك $A_2 \cos(2\omega x - \phi_2)$ التوافقية الثانية وسعتها A_2 وفرق طورها ϕ_2 وهكذا ...

سنرى الآن كيف يمكن الانتقال من التحليل التوافقي إلى سلسلة فورييه

$$\text{والعكس.} \quad F(x) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n [\cos n\omega x \cos \phi_n + \sin n\omega x \sin \phi_n]$$

$$F(x) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos \phi_n \cos n\omega x + A_n \sin \phi_n \sin n\omega x$$

$$\text{فإذا افترضنا أن: } A_0 = \frac{a_0}{2}, \quad a_n = A_n \cos \phi_n, \quad b_n = A_n \sin \phi_n$$

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx + b_n \sin nx \quad \text{عندها نجد:}$$

وهو نشر فورييه الذي نعلمه.

وبالعكس يمكن الحصول من نشر فورييه على التحليل التوافقي باستخدام

$$\text{العلاقات: } n = 1, 2, \dots \quad A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2} \quad \phi_n = \arctan\left(\frac{b_n}{a_n}\right)$$

ويشكل عام نسمي $A_n \cos(nax - \phi_n)$ التوفيق النونية مسعتها A_n وفرق طورها ϕ_n وتواترها $\frac{n}{T}$ حيث T الدور و x متحول الزمن.

مثال 5: حلل توافقاً الدالة الدورية x^2 $F(x)$ ذي الدور 2π على الفترة $(0, 2\pi)$ وارسمه على الفترة $(-\pi, 3\pi)$.

الحل : يمكن نشر الدالة ذات الدور 2π $2l$ وفق فورييه :

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x^2 dx = \frac{x^3}{3} \Big|_0^{2\pi} = \frac{8}{3} \pi^2$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x^2 \cos nx dx = -\frac{4}{n^2}$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x^2 \sin nx dx = -\frac{4\pi}{n}$$

$$x^2 = \frac{4}{3} \pi^2 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{\pi^2} \cos nx - \frac{4\pi}{n} \sin nx \quad \text{ومنه:}$$

وحسب علاقات التحويل إلى التحليل التوافقي نجد:

$$A_0 = \frac{a_0}{2} = \frac{4\pi^2}{3}$$

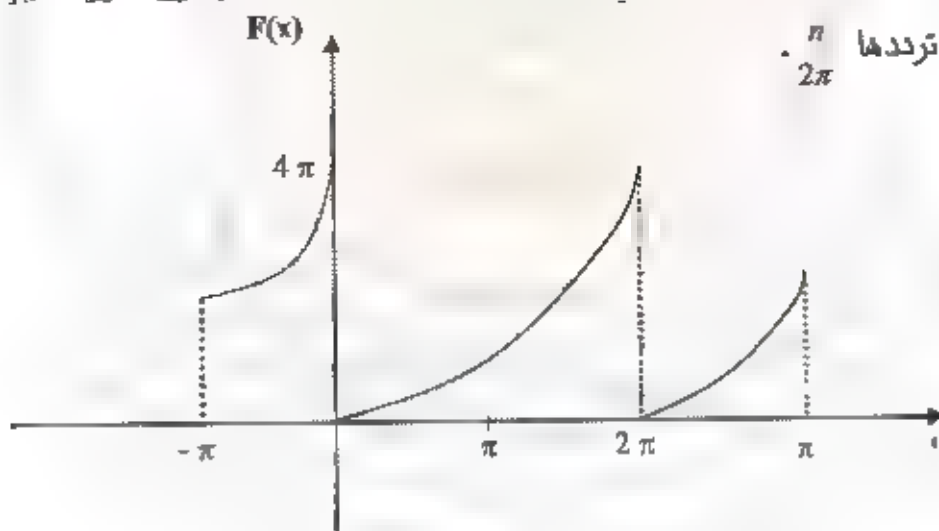
$$A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2} = \sqrt{\left(\frac{4}{n^2}\right)^2 + \left(\frac{-4\pi}{n}\right)^2} = \frac{4}{n^2} \sqrt{1 + \pi^2 n^2}$$

$$\phi_n = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{b_n}{a_n}\right) = \operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{-4\pi}{\frac{4}{n}}\right) = \operatorname{tg}^{-1}(-n\pi)$$

$$x^2 = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(nx - \phi_n)$$

فالاهتزاز الأساسي $A \cos(x - \phi_1)$ سعته A_1 و فرق طوره ϕ_1 وتردده $\frac{1}{2\pi}$

أما التوفيقية النونية فهي $A_n \cos(nx - \phi_n)$ سعتها A_n و فرق طورها ϕ_n وترددها $\frac{n}{2\pi}$



العمليات على سلاسل فورييه:

بفرض $G(x), F(x)$ دالتان لهما نشر فورييه التالي على نفس الفترة.

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x + b_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

$$G(x) = \frac{a'_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a'_n \cos \frac{n\pi}{l} x + b'_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

عدها يمكن نشر الدالة $F(x) \pm G(x)$ وفق السلسلة.

$$F(x) \pm G(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos \frac{n\pi}{l} x + B_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

حيث تعطى الثوابت الجديدة A_n, B_n كما يلي:

$$A_0 = a_0 \pm a'_0 \quad A_n = a_n \pm a'_n \quad B_n = b_n \pm b'_n$$

كذلك الأمر عندما ضرب الدالة $F(x)$ بثابت ما k عندها سلسلة الدالة الناتجة تضرب فيها الثوابت الأصلية بالثابت k ضمن شروط على الدالتين $G(x), F(x)$ يمكن ضرب هاتين الدالتين واستنتاج سلسلة الجداء.

العمل المتعامدة (Orthogonal Set):

تعريف 4: نقول عن دالتين $\psi_1(x), \psi_2(x)$ معرفتين على الفترة $[a, b]$

$$\int_a^b \psi_1(x) \psi_2(x) dx = 0 \quad \text{والمحققين للعلاقة:}$$

إيهما متعامدتان على الفترة $[a, b]$ ، لتكن لدينا مجموعة الدوال:

$$\psi_1(x), \psi_2(x), \dots, \psi_n(x)$$

معرفة على $[a, b]$ والتي نقبل هي ومربعاتها المكاملة على $[a, b]$.

(أي أنها كمولة تربيعياً) إذا حققت هذه الدوال:

$$\int_a^b \psi_n(x) \psi_m(x) dx = \begin{cases} 0 & n \neq m \\ \gamma_n^2 & n = m \end{cases}$$

نقول إنها متعامدة على $[a, b]$

ملاحظة 6: هناك دوال كمولة وليست كمولة تربيعياً مثل الدالة

$$F(x) = \frac{1}{\sqrt{x}} \text{ على الفترة } (0,1). \text{ وفي الحالة الخاصة في حالة التعامدة}$$

عندما يكون $\gamma_n = 1$ نقول عن التعامد أنه نظامي.

ملاحظة 7: يمكن الحصول على التعامد النظامي من التعامد بشكل عام

بقسمة كل دالة ψ_n على γ_n أي أنه إذا كانت جملة التوابع

$\psi_1(x), \dots, \psi_n(x)$ متعامدة على الفترة (a, b) فإن الجملة

$$\frac{\psi_1(x)}{\gamma_1}, \dots, \frac{\psi_n(x)}{\gamma_n} \text{ متعامدة نظامياً أيضاً.}$$

مثال 6: إن الجملة $\{1, \cos nx, \sin nx\}$ متعامدة على الفترة $(-\pi, \pi)$ لأن:

$$\int_{-\pi}^{\pi} 1 dx = 2\pi \quad * \quad \int_{-\pi}^{\pi} 1 \cdot \cos nx dx = \int_{-\pi}^{\pi} 1 \cdot \sin nx dx = 0$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \cos mx dx = \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \sin mx dx = \pi$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \sin mx dx = \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \cos mx dx = 0$$

عندما $n \neq m$

ملاحظة 8: الجملة المثلثية التالية : $\left\{ \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{\sin nx}{\sqrt{\pi}}, \frac{\cos nx}{\sqrt{\pi}} \right\}$

متعامدة نظامياً.

سلسلة فورييه والجمال المتعامدة:

تعريف 5:

نعرف سلسلة فورييه للدالة $F(x)$ وفق الحملة المتعامدة $\psi_0(x), \dots, \psi_n(x)$

على الفترة $[a, b]$ كمايلي: $F(x) = C_0\psi_0(x) + C_1\psi_1(x) + \dots + \psi_n(x)$.

$$= \sum_{n=0}^{\infty} C_n \psi_n(x) \quad (2-10)$$

حيث يمكن تعيين الثوابت C_n وفق العلاقة:

$$C_n = \frac{\int_a^b F(x) \psi_n(x) dx}{\int_a^b \psi_n^2(x) dx}$$

لنضرب العلاقة (2-10) بـ $\psi_n(x)$ ولنكامل على الفترة $[a, b]$

$$\int_a^b F(x) \psi_n(x) dx = \sum_{m=0}^{\infty} \int_a^b \psi_n(x) C_m \psi_m(x) dx$$

في الطرف الثاني عندما $n \neq m$ بما أن الجملة متعامدة فإن التكاملات

$$\int_a^b F(x) \psi_n(x) dx = C_n \int_a^b \psi_n(x) \psi_n(x) dx \quad \text{وبالتالي:}$$

$$C_n = \frac{\int_a^b F(x) \psi_n(x) dx}{\int_a^b \psi_n^2(x) dx} \quad \text{ومنه يتحقق المطلوب}$$

تكامل فورييه:

بفرض $F(x)$ دالة معرفة على $[-\infty, +\infty]$ ولها عدد محدد من نقاط

الانقطاع من النوع الأول على كل فترة محدودة من $[-\infty, +\infty]$

وتقبل المكاملة بإطلاق على طول المحال $[-\infty, +\infty]$ عندها يمكن نشر

$F(x)$ وفق فورييه في كل نقطة x_n يقبل فيها $F(x)$ الاشتقاق أي:

$$F(x_0) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi}{l} x_0 + b_n \sin \frac{n\pi}{l} x_0$$

يمكننا أن نبدل عن a_0, a_n, b_n وفق علاقات أولر فنجد:

$$F(x_0) = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{l} \int_{-l}^l (F'(x) \cos \frac{n\pi}{l} x dx) [\cos \frac{n\pi}{l} x_0$$

$$+ \frac{1}{l} \int_{-l}^l [F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx] \sin \frac{n\pi}{l} x_0$$

$$F(x_0) = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{n\pi}{l} (x - x_0) dx$$

$$\Delta U_n = U_{n+1} - U_n = \frac{\pi}{l} \quad \text{نجد} \quad \frac{n\pi}{l} = U_n \quad \text{بفرض}$$

$$\text{أي:} \quad \frac{1}{l} = \frac{\Delta U_n}{\pi} \quad \text{ومننه:}$$

$$F(x_0) = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx + \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \Delta U_n \int_{-l}^l F(x) \cos U_n (x - x_0) dx$$

$$\text{عندما } l \rightarrow \infty \text{ نجد أن:} \quad \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx \rightarrow 0$$

لأن (قياسه) محدود و $l \rightarrow \infty$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \Delta U_n \int_{-l}^l F(x) \cos(x - x_0) U_n dx \rightarrow \quad \text{كذلك:}$$

$$\int_0^{\infty} du \int_{-\infty}^{\infty} F(x) \cos(x - x_0) u dx$$

$$\Delta U_n \rightarrow du \quad \sum_{n=1}^{\infty} \rightarrow \int_0^{\infty} \quad \text{لأن:}$$

أي بشكل آخر:

$$F(x_0) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} du \int_{-l}^l F(x) \cos(x - x_0) u dx \quad (2-11)$$

ملاحظة 9 : إن النهايات السابقة تعتمد على إثبات مبرهنة ريمان في

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \pi \text{ أن الفترات غير المنتهية وعلى أن}$$

مبرهنة: بفرض $F(x)$ دالة لها عدد محدود من نقاط الانقطاع من النوع الأول على كل فترة محدودة من الفترة $(-\infty, \infty)$ عندها في كل نقطة x يقبل فيها $F(x)$ المفاضلة يكون:

$$F(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} F(t) \cos u(t-x) dt du \dots (2-12)$$

نسمي التكامل الأخير بتكامل فورييه للدالة $F(x)$ ، حيث استبدلنا في (2.11) كل $x_0 \leftarrow x$ و $t \leftarrow x$ يمكن إعادة صياغة تكامل فورييه

السابق إذا فككنا $\cos u(t-x)$ فنجد :

$$F(x) = \int_0^{\infty} [a(u) \cos ux + b(u) \sin ux] du$$

$$a(u) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(t) \cos ut dt \quad \text{حيث:}$$

$$b(u) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(t) \sin ut dt$$

وهذه العلاقات صحيحة (كما في نشر فورييه) ضمن شروط كافية ليست لازمة.

الشكل العقدي لتكامل فورييه: *Complex form fourier integral*

في تكامل فورييه كان لدينا العبارة $I = a(u) \cos ux + b(u) \sin ux$

نبدل حسب أولر: $a(u) \left(\frac{e^{iux} + e^{-iux}}{2} \right) + b(u) \left(\frac{e^{iux} - e^{-iux}}{2i} \right)$

$$I = C(u)e^{iux} + C(-u)e^{-iux}$$

$$C(u) = \frac{a(u) - ib(u)}{2} \quad \text{حيث:}$$

$$C(-u) = \frac{a(u) + ib(u)}{2}$$

يمكننا حساب $C(u)$ فنجد: $C(u) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(t)e^{-iut} dt \quad (2-13)$

نبدل في عبارة تكامل فورييه: $F(x) = \int_{-\infty}^{\infty} [a(u)\cos ux + b(u)\sin ux] du$

$$F(x) = \int_{-\infty}^{\infty} C(u)e^{iux} du \quad \text{فنجد:}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} du \int_{-\infty}^{\infty} F(t)e^{i u(x-t)} dt$$

$$F(u) = \int_{-\infty}^{\infty} F(t)e^{iut} dt \quad \text{وبفرض أن:}$$

$$F(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(u)e^{iux} du. \quad (2-14) \quad \text{نجد:}$$

وهو الشكل العقدي لتكامل فورييه.

تكامل فورييه للتتابع الفردية والتتابع الزوجية:

بسهولة نرى أنه في حالة التتابع الفردية فإن $a(u)=0$ أما

$$b(u) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} F(t) \sin ut \, dt$$

وفي حالة التتابع الزوجية فإن $b(u)=0$ وأما $a(u) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} F(t) \cos ut \, dt$

مثال (7):

أوجد تكامل فورييه للدالة $F(x)$ المعروف كمايلي:

$$F(x) = \begin{cases} 1 - |x| & |x| < 1 \\ 0 & |x| > 1 \end{cases}$$

نلاحظ من البيان أن الدالة $F(x)$ زوجية، و لهذا $b(u) = 0$

$$F(x) = \int_0^{\infty} a(u) \cos ux \, du$$

$$a(u) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} F(t) \cos ut \, dt$$

$$a(u) = \frac{2}{\pi} \int_0^1 \cos ut \, dt = \frac{2}{\pi} \left[\frac{\sin ut}{u} \right]_0^1$$

$$a(u) = 2 \frac{\sin u}{u}$$

$$F(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin u}{u} \cos ux \, du = \begin{cases} 1 & \leftarrow |x| < 1 \\ \frac{1}{2} & \leftarrow |x| = 1 \\ 0 & \leftarrow |x| > 1 \end{cases}$$

نلاحظ من أجل $x=0$ أي $\cos u (0) = 1$ أي: $\frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin u}{u} \, du = 1$

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin u}{u} \, du = \frac{\pi}{2}$$

تحويل فورييه وعلاقته بتحويل لابلاس:

بالتعريف نسمي $\int_{-\infty}^{\infty} F(t) e^{-it} \, dt$ بتحويل فورييه للدالة $F(t)$ ونرمز لها

$$f(u) \text{ أي: } f(u) = \int_{-\infty}^{\infty} F(t) e^{-it} \, dt$$

وأما $F(t)$ فيدعى بتحويل فورييه المعاكس لـ $f(u)$.

$$F(t) = \begin{cases} e^{-it} \phi(t) & \leftarrow t > 0 \\ 0 & \leftarrow t < 0 \end{cases} \text{ لندرس الدالة:}$$

حيث $\phi(t)$ دالة للمتحول t ، عندها نجد أن تحويل فورييه للدالة $F(t)$

$$F(u) = \int_0^{\infty} e^{-it} \phi(t) e^{-iu} \, dt \text{ يكتب: حيث استبدلنا في تحويل}$$

$$F(u) = \int_0^{\infty} e^{-(\pi + iu)t} \phi(t) \, dt \text{ فورييه } y \text{ و } x \text{ لـ}$$

وبعرض $S = x + iy$ متحول عقدي قسمه الحقيقي x موجب نجد:

$$F(u) = \int_0^{\infty} e^{-u} \phi(t) dt = La[\phi(t) u(t)]$$

أي أن تحويل فورييه للدالة $F(t)$ هو نفسه تحويل لابلاس لدالة $\phi(t)$ (ملاحظة إن تحويل لابلاس لدالة ما $\phi(t)$ معرفة من أجل $t > 0$)

$$\phi(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} \phi(t) dt$$

مثال (8): اعتماداً على تكامل فورييه برهن على صحة مايلي:

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x}{\lambda^2 + 1} d\lambda = \frac{\pi}{2} e^{-x} \quad x \geq 0$$

لندرس الدالة e^{-x} $F(x)$ فنجد: في عبارة تكامل فورييه نستبدل:

$$e^{-x} = F(x) \cdot \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda x d\lambda \int_0^{\infty} e^{-u} \cos \lambda u du$$

$$I = \int_0^{\infty} e^{-u} \cos u \lambda du \quad \text{لنحسب التكامل:}$$

$$I = e^{-u} \frac{\sin u \lambda}{\lambda} \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} e^{-u} \sin u \lambda du$$

$$I_1 = \int_0^{\infty} e^{-u} \sin u \lambda du$$

نحسب التكامل I_1 بالتجزئة $e^{-u} = u_2$ $-e^{-u} du = du_2$

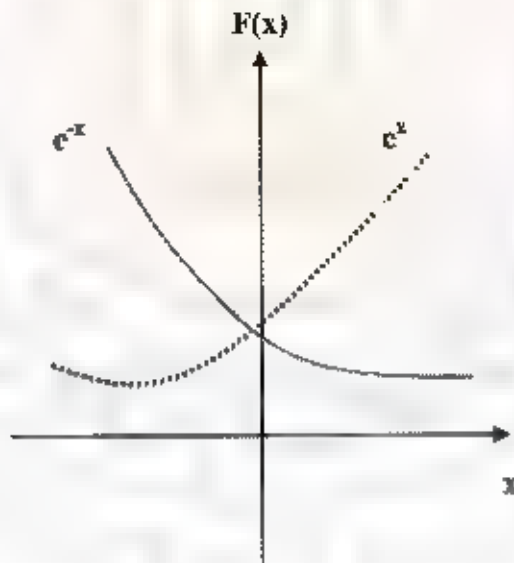
$$\sin u \lambda du = dv \quad v = -\frac{1}{\lambda} \cos u \lambda$$

$$I_1 = -\frac{e^{-u}}{\lambda} \cos u \lambda \left[\int_0^{\infty} + \frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} e^{-u} \cos u \lambda du \right] = +\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda} I$$

$$I = e^{-x} \frac{\sin u \lambda}{\lambda} \left[\int_0^{\infty} + \frac{1}{\lambda} \left[\frac{1}{\lambda} (1 - I) \right] \right] \quad \text{نبدل في علاقة } I \text{ فنجد:}$$

$$I = \frac{1}{1 + \lambda^2} \quad \text{نبدل في علاقة } e^{-x} \text{ فنجد:}$$

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x d\lambda}{1 + \lambda^2} = \frac{\pi}{2} e^{-x} \quad x > 0$$



الفصل السابع

الدوال الخاصة : *Special Functions*

إن الدوال الخاصة هي مجموعة من الدوال غير العادية التي تصادف في الكثير من التطبيقات الهندسية الكهربائية منها والميكانيكية على شكل تكاملات محددة لا يمكن حلها تقليدياً.

سوف نطلع على بعض منها بالتفصيل والبعض الآخر بالإيجاز.

تكامل أولر من النوع الأول (الدالة بيتا):

أطلق ليجاندر اسم تكامل أولر من النوع الأول على التكامل الوسيط

$$\beta(a, b) = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \quad (1) \quad \text{التالي:}$$

حيث إن هذا التكامل له معنى من أجل $a > 0$ ، $b > 0$ ، وهذا التكامل هو تكامل وسيطي (ذو وسيطين) ومتحول واحد وهو تدعى بالدالة بيتا.

ملاحظة 1: من أجل $a = b = 0$ نجد التكامل الشاذ التالي:

$$\beta(a, b) = \int_0^1 \frac{dx}{x(1-x)}$$

خواص الدالة $\beta(a, b)$:

1. باستبدال $1-x$ بالمتحول x نجد: $\beta(a, b) = \beta(b, a)$ (2)

2- باستخدام المطابقة نجد: $\beta(a, b) = \frac{b-1}{a+b-1} \beta(a, b-1)$

وذلك لأن $x^a = x^{a-1} - x^{a-1}(1-x)$

$$\beta(a, b) = \frac{b-1}{a} \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-2} dx - \frac{b-1}{a} \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

$$\beta(a, b) = \frac{b-1}{a} \beta(a, b-1) - \frac{b-1}{a} \beta(a, b)$$

ملاحظة 2: يمكن استخدام العلاقة السابقة بشكل متتال على شرط أن

يبقى $b > 1$ كذلك يمكن استنتاج العلاقة التالية بسبب التناظر في β

بالنسبة لـ a, b حيث $a > 1$ ومنه $\beta(b, a) = \frac{a-1}{a+b-1} \beta(a-1, b)$

3 وإذا وضعنا n عدد طبيعي نجد بتطبيق العلاقة (2) مرات

$$\beta(a, n) = \frac{n-1}{a+n-1} \frac{n-2}{a+n-2} \frac{n-3}{a+n-3} \dots \frac{1}{a+1} \beta(a, 1)$$
 متتالية:

$$\beta(a, 1) = \int_0^1 x^{a-1} dx = \frac{1}{a}$$
 وإذا حسبنا $\beta(a, 1)$ نجد:

$$\beta(a, n) = \frac{1, 2, 3, \dots, (n-1)}{a(a+1) \dots (a+n-1)} \quad (4)$$

$$\beta(m, n) = \frac{(n-1)!}{(m+n-1) \dots (n+1)m}$$
 وعندما $a = m$ نجد:

$$= \frac{(n-1)!}{(m+n-1)!(m+1)m(m-1)!} \cdot \frac{(m-1)!}{(m-1)!}$$

$$\beta(m, n) = \frac{(m-1)!(n-1)!}{(m+n-1)!} \quad (5)$$

حيث $0! = 1$ ودوماً n, m أعداد صحيحة موجبة.

$$4. \text{ شكل آخر للدالة بيتا: } \beta(a, b) = \int_0^{\infty} \frac{y^{a-1}}{(1+y)^{a+b}} dy \quad (6)$$

لتحري المتغير التالي في عبارة $\beta(a, b)$: $x = \frac{y}{1+y}$, $\infty > y \geq 0$,

ف نجد: $dx = \frac{y}{(1+y)^2}$ من أجل $x=0 \rightarrow y=0$ و $x=1 \rightarrow y=\infty$

$$\beta(a, b) = \int_0^{\infty} \left(\frac{y}{1+y} \right)^a \left(\frac{1}{1+y} \right)^{b-1} \frac{dy}{(1+y)^2}$$

وهو الشكل الثاني للدالة $\beta(a, b)$.

$$5. \text{ لنبدل في العبارة (6) } b = 1-a \text{ فنجد: } \beta(a, 1-a) = \int_0^{\infty} \frac{y^{a-1}}{1+y} dy$$

ومن خواص بعض التكاملات في الساحة العقدية $\int_0^{\infty} \frac{y^{a-1}}{1+y} dy = \frac{\pi}{\sin \pi a}$

$$\beta(a, 1-a) = \frac{\pi}{\sin \pi a} \quad \text{حيث } 0 < a < 1 \text{ أي:}$$

$$\beta\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right) = \pi \quad \text{وعندما } a = \frac{1}{2} = 1-a \text{ نجد:}$$

تكامل أولر من النوع الثاني:

$$\Gamma(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx \quad (7) \quad \text{أعطى ليجاندر التكامل التالي:}$$

تسمية تكامل أولر من النوع الثاني أو بالدالة غاما ، وهو تكامل بسيط هام جداً في دراسة التحليل وتطبيقاته لندرس بعض خواصه.

$$1. \text{ لنبدل في العلاقة (7) } x = \ln \frac{1}{z} \text{ فلنجد: } x = 0 \rightarrow z = 1, x = \infty \rightarrow z = 0$$

$$\text{ومنه } \frac{1}{z} e^x \rightarrow z = e^{-x} \text{ أي أن: } \frac{1}{z} z \frac{dz}{z} = -\int_1^0 \left(\ln \frac{1}{z} \right)^{a-1} z \frac{dz}{z}$$

$$\Gamma(a) = \int_0^1 \left(\ln \frac{1}{z} \right)^{a-1} dz$$

$$\ln \frac{1}{z} = \lim_{n \rightarrow \infty} n \left(1 - z^n \right) \quad \text{يمكن البرهان على صحة العلاقة التالية:}$$

$$\lim_{a \rightarrow 0} \lg_a(Ha) = \lim_{a \rightarrow 0} \lg_a(1+a)^a : \text{أحل ذلك تمهد بالبرهان التالي:}$$

$$= \lg_a \lim_{a \rightarrow 0} (1+a)^a = \lg_a e. \quad (A)$$

$$\lim_{a \rightarrow 0} \frac{\ln(1+a)}{a} = 1 \quad \text{وعندما } a = e \text{ نجد:}$$

$$\lim_{a \rightarrow 0} \frac{a^a - 1}{a} \ln a \quad \text{لنبرهن أيضاً على}$$

$$\text{لهذا نفرض } a^a - 1 = \beta \text{ فيكون } : (\alpha \rightarrow 0 \Leftrightarrow \beta = 0) \Rightarrow a^\alpha = 1 + \beta$$

$$\alpha = \lg_a(1 + \beta) \quad \text{ومنه}$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a^n - 1}{a} = \lim_{\beta \rightarrow 0} \frac{\beta}{\lg_a(1 + \beta)} = \frac{1}{\lg_a e} = \ln a \quad \text{لهذا نجد:}$$

$$\alpha \rightarrow 0 \quad \Leftrightarrow \quad a = \frac{1}{n} \quad \text{وحسب العلاقة (A) إذا أخذنا كحالته خاصة:}$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\frac{1}{n} - 1}{\frac{1}{n}} = \lim_{n \rightarrow \infty} n \left(a^{\frac{1}{n}} - 1 \right) = \ln a$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} n \left\{ \left(\frac{1}{z} \right)^{\frac{1}{n}} - 1 \right\} = \ln \frac{1}{z} \quad \text{ويوضع } \frac{1}{z} = a \quad \text{نجد:}$$

$$\ln \frac{1}{z} = \lim_{n \rightarrow \infty} n \left(1 - \frac{1}{z^n} \right) = \lim_{n \rightarrow \infty} n \left(1 - z^{-n} \right) = \lim_{n \rightarrow \infty} n \left(1 - \frac{1}{z^n} \right)$$

$$\Gamma(a) = \lim_{n \rightarrow \infty} n^{a-1} \int_0^1 \left(1 - z^n \right)^{n-a} dz \quad \text{نبدل في عبارة } \Gamma(a) \text{ فنجد:}$$

$$z = y^n \Rightarrow dz = ny^{n-1} dy$$

$$\Gamma(a) = \lim_{n \rightarrow \infty} n^a \int_0^1 y^{n-1} (1-y)^{n-a} dy \quad \text{نبدل:}$$

$$\Gamma(a) = \lim_{n \rightarrow \infty} n^a \beta(n, a) \quad (8)$$

وهو شكل آخر للدالة $\Gamma(a)$ ، ويمكن أيضاً وضع $\Gamma(a)$ باستبدال

$$\Gamma(a) = \lim_{n \rightarrow \infty} n^a \frac{(n-1)(n-2) \dots 3 \cdot 2 \cdot 1}{a(a+1) \dots (a+n-1)} \quad (9) \quad \beta(n, a) \text{ فنجد:}$$

2. إن الدالة $\Gamma(a)$ (من أجل $a > 0$) مستمرة ولها مشتقة من أية رتبة بالنسبة للعدد a .

يكفي البرهان على وجود المشتق ليتم المطلوب لهذا نشق ما تحت إشارة

$$\frac{d\Gamma(a)}{da} = \Gamma'(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} (\ln(x)) e^{-x} dx \quad \text{التكامل بالنسبة للمتوسط } a.$$

$$= \int_0^1 x^{a-1} (\ln x) dx + \int_1^{\infty} x^{a-1} (\ln x) e^{-x} dx$$

إن كلاً من التكاملين موجود. ولهذا فإن المشتقة $\Gamma'(a)$ موجودة بسبب تكامل القيم المطلقة للدوال المستكملة (حسب قاعدة لايبنتز) وبالاتفاق

$$\Gamma''(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} (\ln(x))^2 e^{-x} dx \quad \text{مرة ثانية.}$$

$$\Gamma^{(n)}(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} (\ln(x))^n e^{-x} dx \quad \text{كذلك}$$

3. إذا كملنا عبارة الدالة $\Gamma^{(n)}(a)$ بالتجزئة نجد: $\Gamma^{(n)}(a+1) = a\Gamma^{(n)}(a)$

$$4. \text{ في العلاقة } \Gamma(a) \text{ نضع } a = 1 \text{ نجد: } \Gamma(1) = \int_0^{\infty} x^0 e^{-x} dx = 1$$

$$\Gamma(n+1) = n! \quad \text{وعندما يكون } n \text{ طبيعياً نجد:}$$

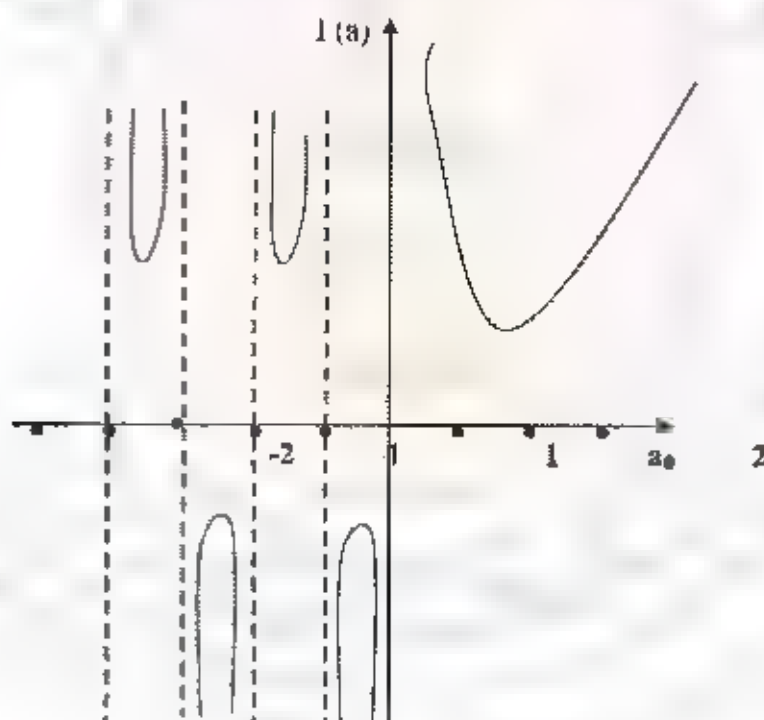
$$5. \text{ نلاحظ أيضاً على الفترة } (0, \infty) \text{ نجد: } \Gamma(1) = \Gamma(2) = 1$$

كذلك نجد أن $\Gamma'(a)$ متزايد لأن $\Gamma''(a)$ موجب ونجد أيضاً $0 < a < a_0$ ،
 $\Gamma'(a) < 0$ والدالة $\Gamma(a)$ متناقصة على المجال السابق وهي $\Gamma(a)$ متزايدة
 على المجال $a_0 < a < \infty$ لأن $\Gamma'(a) > 0$ ، ويمكن التأكد من أن $a_0 =$
 1.4616 وأن $\Gamma'(a_0) = \Gamma'(a_0) = 0.8856$

$$\lim_{a \rightarrow 0+} \Gamma(a) = \lim_{a \rightarrow 0+} \frac{\Gamma(a+1)}{a} = \infty$$

سهولة نرى أن:

وسنرى لاحقاً أن قيم الدالة Γ عند القيم الصحيحة السالبة تسعى إلى $\pm \infty$ ولهذا يمكن رسم ملحي هذه الدالة كما يلي:



العلاقة بين الدالتين $\Gamma(a)$ و $\beta(a, b)$

في عبارة $\Gamma(a)$ نجري التحويل $x = ty$ فنجد: $\begin{cases} x=0 \\ x=\infty \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} y=0 \\ y=\infty \end{cases}$

$$dx = t dy$$

$$\Gamma(a) = \int_0^{\infty} (ty)^{a-1} e^{-ty} t dy = t^a \int_0^{\infty} y^{a-1} e^{-ty} dy$$

نضرب الطرفين بالمقدار t^{a-1} و نكامل من 0 إلى ∞ بالنسبة و t .

$$\Gamma(a+b) \int_0^{\infty} \frac{t^{a-1}}{(1+t)^{a+b}} dt = \int_0^{\infty} t^{a-1} dt = \int_0^{\infty} y^{a+b-1} e^{-(1+y)y} dy$$

لكن الطرف الأول من العلاقة السابقة هي الدالة $\beta(a, b)$ مضروبة بالمقدار $\Gamma(a+b)$ لهذا نجد:

$$\Gamma(a+b) \beta(a, b) = \int_0^{\infty} y^{a+b-1} e^{-y} dy \int_0^{\infty} t^{a-1} e^{-ty} dt$$

$$\int_0^{\infty} t^{a-1} e^{-ty} dt = \frac{\Gamma(a)}{y^a} \quad \text{لكن}$$

$$\beta(a, b) = \frac{\Gamma(a)\Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} \quad (10) \quad \text{ومنه نجد :}$$

أوجد هذه العلاقة العالم ديرخليه.

7. في العلاقة (10) لنضع $b = 1 - a$ فنجد:

$$\Gamma(1) = \Gamma(2) = 1$$

$$\beta(u, 1-a) = \frac{\Gamma(a)\Gamma(1-a)}{1} \quad (1)$$

$$\beta(u, 1-a) = \frac{\pi}{\sin a\pi} \quad 0 < a < 1$$

$$\beta\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right) = \pi \quad \text{ومن أجل } a = \frac{1}{2}$$

$$\beta(u, 1-u) = \frac{\Gamma(u)\Gamma(1-u)}{1} \quad \text{كذلك:}$$

$$\Gamma(u)\Gamma(1-u) = \frac{\pi}{\sin a\pi} \quad (11) \quad \text{أي}$$

وتسمى هذه العلاقة علاقة الإضافة (أو الإتمام) ومن أجل $a = \frac{1}{2}$ نجد:

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$$

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \int_0^{\infty} \frac{e^{-z}}{\sqrt{z}} dz$$

$$\sqrt{\pi} = 2 \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx \quad \text{نبدل } x^2 \rightarrow z \text{ فنجد:}$$

$$\int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

وهو تكامل بواسون.

8. إن قيم $\Gamma(u)$ من أجل القيم الصحيحة السالبة يمكن حسابها من

$$\Gamma(1+a) = a\Gamma(a) \quad \text{العلاقة:}$$

$$\Gamma(0^+) = \frac{\Gamma(0^+ + 1)}{0^+} = +\infty \quad \text{عندما } a = \varepsilon \rightarrow 0^+ \text{ نجد:}$$

$$\Gamma(0^-) = \frac{\Gamma(0^- + 1)}{0^-} = -\infty \quad \text{وعندما } \varepsilon \rightarrow 0 \text{ نجد:}$$

$$a = -1 + \varepsilon \text{ من أجل } \Gamma(0) = \pm\infty \text{ أي}$$

$$\Gamma(-1)^+ = \frac{\Gamma(0^+)}{-1} = -\infty$$

$$\Gamma(-\varepsilon) = (-1 - \varepsilon) \Gamma(-1 - \varepsilon) \quad \text{ومن أجل } a = -1 - \varepsilon \text{ يكون:}$$

$$\Gamma(-1) = \frac{\Gamma(0)}{-1} = \frac{\alpha}{1} = +\infty \text{ ننهي } a \text{ إلى } -1 \text{ من اليسار}$$

$$\Gamma(-m) = +\infty \text{ وهكذا نجد من أجل } a = -m \text{ عدد صحيح سالب}$$

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right) = \left(n - \frac{1}{2}\right) \Gamma\left(n - \frac{1}{2}\right) \quad \text{ومن أجل } a = n - \frac{1}{2} \text{ نجد:}$$

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right) = \left(n - \frac{1}{2}\right) \left(n - \frac{3}{2}\right) \cdots \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \quad \text{نطبق ذلك عدة مرات:}$$

$$= \frac{(2n-1)(2n-3)(2n-5) \cdots 1}{2 \cdot 2 \cdot 2 \cdots 2} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right)$$

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right) = \frac{(2n-1)!!}{2^n} \sqrt{\pi} \quad (12)$$

$$\text{حيث } (2n-1)!! \text{ هو العامل المضاعف (القفزة 2 بدل 1)}$$

$$\text{نبدل } a = n + \frac{1}{2} \text{ في العلاقة } \Gamma(a)\Gamma(1-a) = \frac{\pi}{\sin \pi a} \text{ فنجد:}$$

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right) \Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right) = \frac{\pi}{\sin\left(n + \frac{1}{2}\right)\pi} (-1)^n \pi$$

نعوض من (12) عن $\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right)$ فنجد: (13) $\Gamma\left(-n + \frac{1}{2}\right) = \frac{(-2)^n \sqrt{\pi}}{(2n-1)!}$

مثال (1): احسب التكامل: $I = \int_0^{\infty} x^3 e^{-x} dx$

الحل: نوازن هذا التكامل مع الدالة $\Gamma(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx$

فنجد $a = 4$ ومنه $I = \Gamma(4) = 3! = 6$

مثال (2):

احسب قيمة التكامل $J = \int_0^{\infty} x^6 e^{-2x} dx$

الحل: بالمقارنة مع التكامل $\Gamma(a)$ نجد هناك اختلاف بالموازنة المباشرة

لهذا يمكن إجراء تحويل ما للنقل للشكل المباشر ولهذا نفرض $z = 2x$

نلاحظ أن حدود التكامل لا تتغير لكن $dx = \frac{1}{2} dz$ نجد:

$$\begin{aligned} J &= \int_0^{\infty} \left(\frac{z}{2}\right)^6 e^{-z} \frac{1}{2} dz = \frac{1}{2^7} \int_0^{\infty} z^6 e^{-z} dz \\ &= \frac{1}{2^7} \Gamma(7) = \frac{6!}{2^7} \end{aligned}$$

مثال (3): احسب التكامل: $k = \int_0^{\infty} \sqrt{y} \cdot e^{-y^2} dy$

الحل: نلاحظ هنا يوجد تغير أكبر في شكل الدالة المستكاملة حيث يظهر الأس بشكل تربيعي لهذا نجرى التحويل التالي:

نفرض $z = y^2$ نجد أن حدود التكامل لا تتغير لكن $z = \frac{1}{2} y^2$ ومنه

$$K = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} z^{\frac{1}{4}} \cdot e^{-z} \cdot \frac{1}{2} dz \quad dy = \frac{1}{2} z^{\frac{1}{4}} dz$$

$$\frac{1}{2} \int_0^{\infty} z^{\frac{1}{4}} \cdot e^{-z} dz$$

نوازن مع الدالة $\Gamma(a)$ عندها $-\frac{1}{4} = a-1 \Rightarrow a = \frac{3}{4}$

$$K = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{3}{4}\right) = \frac{1}{2} \Gamma\left(1 - \frac{1}{4}\right)$$

$$= \frac{\pi}{2\Gamma\left(\frac{1}{4}\right) \sin \frac{\pi}{4}} = \frac{\pi}{\sqrt{2} \Gamma\left(\frac{1}{4}\right)}$$

دالة الخطأ (Error Function):

تعرف دالة الخطأ (وهو يستخدم كثيراً في نظرية الاحتمال) بالعلاقة:

$$\text{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-y^2} dy \quad (14)$$

يتصف هذه الدالة بالصعفات التالية:

$$1- \text{دالة فردية} \quad \operatorname{er}(f(-x)) = -\operatorname{er}(f(x))$$

$$2- \quad \operatorname{er}(f(\infty)) = 1$$

$$\operatorname{er}(f(-\infty)) = -1 \quad \text{ومنه وفق خاصية الفردية}$$

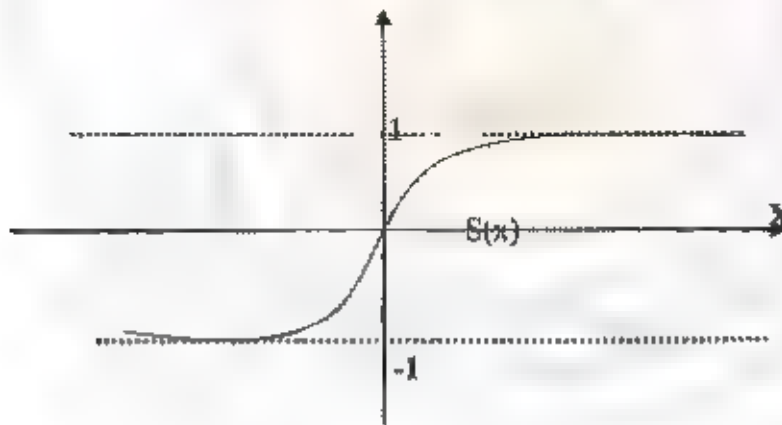
وتعرف الدالة المتممة لدالة الخطأ كما يلي: $\operatorname{erfc}(x) = 1 - \operatorname{er}(x)$

ومجموع الدالتين $\operatorname{er}(x) + \operatorname{erfc}(x) = 1$ وتعطى قيمة بواسطة جداول.

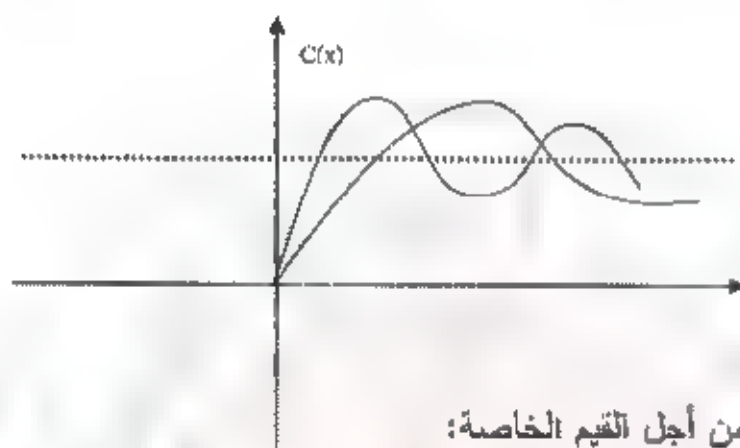
تكامل فرينيول (Fresnel Function):

تظهر هذه التكاملات في أبحاث الضوء عادة وتعرف كمايلي:

$$\left. \begin{aligned} S(x) &= \int_0^x \sin\left(\frac{\pi y^2}{2}\right) dy \\ C(x) &= \int_0^x \cos\left(\frac{\pi y^2}{2}\right) dy \end{aligned} \right\} \quad (15)$$



نلاحظ أن: $S(-x) = -S(x)$ و $C(-x) = C(x)$: أن



نلاحظ من أجل القيم الخاصة:

$$S(0) = C(0) = 0$$

$$C(\infty) = S(\infty) = \frac{1}{2}$$

$$C(-\infty) = S(-\infty) = -\frac{1}{2}$$

ويمكن تعريف النوال المنتمية لـ $S(x)$ ، $C(x)$ كما يلي:

$$C(x) + C(x) = \frac{1}{2} \quad S(x) + S(x) = \frac{1}{2}$$

الجيب التكاملية (Sine integral):

$$Si(x) = \int_0^x \frac{Siny}{y} dy \quad (16) \quad \text{نعرف هذه الدالة بالعلاقة:}$$

$$= \int_0^x \left(\frac{1-y^2}{3!} + \frac{y^4}{5!} + \dots \right) dy$$

$$Si(x) = C + x - \frac{x^3}{3! \cdot 3} + \frac{x^5}{5! \cdot 5} - \frac{x^7}{7! \cdot 7} + \dots$$

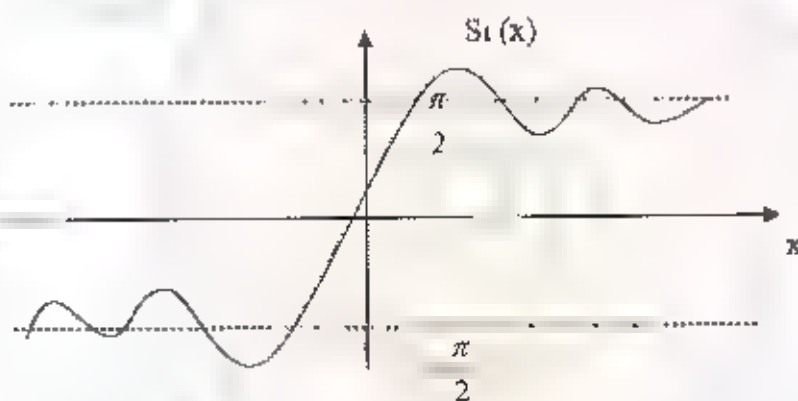
نلاحظ أنه يمكن تعيين قيمة الثابت عندما $x = 0$ نجد $c = 0$ ويكون:

$$Si(x) = x - \frac{x^3}{3 \cdot 3!} + \frac{x^5}{5 \cdot 5!} - \dots$$

$$Si(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \cdot \frac{x^{2n+1}}{(2n+1) \cdot (2n+1)!}$$

$$Si(\infty) = \int_0^{\infty} \frac{\sin y}{y} dy = \frac{\pi}{2} \quad \text{وعندما } x \rightarrow \infty \text{ نجد:}$$

$$Si(-\infty) = -\frac{\pi}{2} \quad \text{و} \quad Si(-x) = -Si(x) \quad \text{وذلك وفق تكامل فورييه نلاحظ:}$$



التجيب التكاملي (Cosine integral):

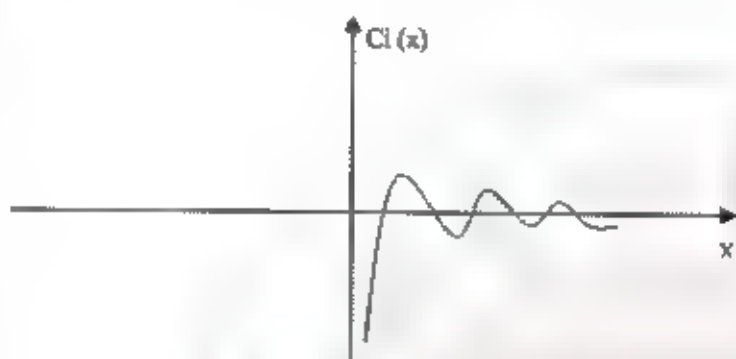
نعرف دالة التجيب التكاملي بالعلاقة:

$$Ci(x) = -\int_x^{\infty} \frac{\cos y}{y} dy \quad (18)$$

نلاحظ أن هذه الدالة زوجية وأن: $Ci(\infty) = 0$ ، $Ci(0) = -\infty$ ،

هناك جداول تعطي قيم هذه الدوال الخاصة من أجل أية قيمة

للمتحول x .



اللغاريتم التكاملي (Logarithm integral):

يعرف اللغاريتم التكاملي بالعلاقة: $Li(x) = \int \frac{dx}{\ln(x)}$

لتبديل $x = e^t$ فنجد: $dx = e^t \cdot dt$

$$Li(x) = Li(e^t) = \int \frac{e^t dt}{\ln(e^t)}$$

$$= \int \frac{\left(1 + \frac{t}{1!} + \frac{t^2}{2!} + \dots\right) dt}{t}$$

$$= \int \frac{dt}{t} + \int dt + \int \frac{t}{2!} dt + \dots = \ln t + t + \frac{t^2}{2 \cdot 2!} + \frac{t^3}{3 \cdot 3!} + \dots$$

$$Li(x) = \ln \ln x + \ln x + \frac{(\ln x)^2}{2! \cdot 2} + \frac{(\ln x)^3}{3! \cdot 3} + \dots + c$$

$$t > 0, \quad x = e^2 \quad \text{لأن } x > 1$$

دوال بيسيل (Bessel Functions):

تعطى معادلة بيسيل وفق العلاقة : (19) $x^2 y'' + xy' + (x^2 - m^2)y = 0$

حيث m عدد ثابت (عقدي أو حقيقي).

مثل هذه المعادلات التفاضلية ذات الأمثال المتغيرة يبحث عن حل لها على شكل دالة مؤلف من قوى بالنسبة لـ x مضروبة بسلسلة قوى بالنسبة

$$y = x \sum_{k=0}^{\infty} A_k X^k \quad \text{لـ } x \text{ مثل:}$$

يمكن اقتراض $A_0 \neq 0$ وهذا ممكن لعدم تعيين l كما يمكن إعادة كتابة

$$y = \sum_{k=0}^{\infty} A_k X^{l+k} \quad \text{الحل السابق كما يلي:}$$

$$y' = \sum_{k=0}^{\infty} (l+k) A_k X^{l+k-1} \quad \text{بالاشتقاق نجد:}$$

$$y'' = \sum_{k=0}^{\infty} (l+k)(l+k-1) A_k X^{l+k-2}$$

نعوض في معادلة بيسيل (19) فنجد:

$$x^2 \sum_{k=0}^{\infty} (l+k)(l+k-1) A_k X^{l+k-2} +$$

$$x \sum_{k=0}^{\infty} (l+k) A_k X^{l+k-1} + (x^2 - m^2) \sum_{k=0}^{\infty} A_k X^{l+k} = 0$$

نطابق أمثال المتحول x المرفوع إلى الأسس التالية : $l, l+1, \dots, l+k$

مع الصفر فنحصل على جملة المعادلات التالية:

$$\left. \begin{aligned} [l(l-1) + l - m^2] A_0 &= 0 \Rightarrow (l^2 - m^2) A_0 = 0 \\ [(l+1)l + (l+1) - m^2] A_1 &= 0 \Rightarrow [(l+1)^2 - m^2] A_1 = 0 \\ [(l+2)(l+1) + (l+2) - m^2] A_2 + A_0 &= 0 \Rightarrow \\ [(l+2)^2 - m^2] A_2 + A_0 &= 0 \\ [(l+k)(l+k-1) + (l+k) - m^2] A_k + A_0 &= 0 \Rightarrow \\ [(l+k)^2 - m^2] A_k + A_{k-2} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (20)$$

$$[(l+k)^2 - m^2] A_k + A_{k-2} = 0 \quad \text{لندرس المساواة :}$$

يمكن إعادة كتابة ما سبق على الشكل التالي:

$$(l+k+m)(l+k-m) A_k + A_{k-2} = 0$$

ما أن $A_0 \neq 0$ (عند استبدال $k=0$ و $l^2 - m^2 = 0$) نجد:

$$l^2 - m^2 = 0 \Rightarrow l_1 = m \quad \text{أو} \quad l_2 = -m$$

لنرمز الحل $l_1 = m > 0$ نجد من جملة المعادلات (20) يمكننا

المعاملات A_1, A_2, A_k بينما يبقى A_0 اختيارياً لنفرض أن $A_0 = 1$

دما العلاقة التراجعية التالية:

$$A_k = \frac{-A_{k-2}}{K(k+2m)}$$

نحول k فنجد:

$$\begin{cases} A_1 = A_3 = \dots = A_{2m+1} = 0 \\ A_2 = \frac{1}{2(2m+2)} \\ A_4 = \frac{1}{(2)(4)(2m+2)(2m+4)} \end{cases} \quad (21)$$

وبشكل عام :

$$A_{2n} = (-1)^{n+1} \frac{1}{(2)(4)(6) \dots (2m)(2m+2)(2m+2)(2m+4)(2m+2n)}$$

نعرض في العلاقة:

$$y = x' \sum_{k=0}^{\infty} A_k x^k$$

ونجد من أجل الحل الأول y_1 ($l = m$)

$$y_1 = 1 - \frac{x^2}{2(2m+2)} + \frac{x^4}{(2)(4)(2m+2)(2m+4)} - \frac{x^6}{(2)(4)(6)(2m+2)(2m+4)(2m+6)} + \dots (22)$$

إن جميع معاملات A_{2n} تتحدد وفق العلاقة (21) لأنه مهما تكن k فإنمعامل A_k في المعاملات (20) وهي: $(l+k)^2 - m^2 \neq 0$ ولهذا يكون y_1 حل خاص للمعادلة (19) وبمناقشة معادلة يظهر أنحالة الجذر $l_1 = -m$ يمكن تحديد كل المعاملات A_k وذلك عندماتتحقق المتباينة: $(l+k)^2 - m^2 \neq 0$

من أجل أي $k > 0$ وزوجي أي: $l_2 + k \neq m$

ولكن $m = l_1$ وبالتالي: $l_2 + k \neq l_1$

أي $l_2 - l_1 \neq k$ حيث $k > 0$ زوجي وبما أن:

$$l_1, l_2 = 2m \text{ يكون } l_2 = -m, \quad l_1 = m$$

فإن كل m غير صحيح يمكننا كتابة الحل الخاص الثاني للمعادلة (19):

$$J_2 = x^{-m} \left[1 - \frac{x^2}{2(-2m+2)} + \frac{x^4}{(2)(4k-2m+2)(-2m+4)} - \frac{x^6}{(2)(4)(6)(-2m+2)(2m+4)(2m+6)} + \dots \right] \quad (23)$$

نستبدل في هذه العلاقة m بالمقدار m فنحصل على سلسلة جديدة وهاتان السلسلتان مقاربتان مهما تكن x (حسب دلامبير).

يمكن أيضاً البرهان على أن J_1, J_2 حلان مستقلان خطياً (بدراسة النسبة y_2/y_1 بعد ضرب الحل y_1 بثبت تسميه معين ييسل من النوع الأول والرتبة m ونرمز له بالمقدار J_m).

وكذلك الحل الثاني y_2 ويرمز له بالمقدار J_m ، ويكون حل المعادلة

$$Y = A J_m + B J_m \quad \text{هو:} \quad (19)$$

حالة خاصة: عند اختيار $m = \frac{1}{2}$ نجد من العلاقات (22):

$$y_1 = x^{\frac{1}{2}} \left[1 - \frac{x^2}{(2)(3)} + \frac{x^4}{(2)(4)(3)(5)} - \frac{x^6}{(2)(4)(6)(3)(5)(7)} + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{x}} \left[x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \dots \right]$$

$$y = \frac{1}{\sqrt{x}} \sin x$$

وعند اختيار الثابت $\sqrt{\frac{2}{\pi}}$ نجد: $y_{\frac{1}{2}}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin x$

بنفس الطريقة: $y_{-\frac{1}{2}}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cos x$

ويكون الحل العام (19) هو: $y = A y_{\frac{1}{2}}(x) + B y_{-\frac{1}{2}}(x)$

وعندما يكون $n - m \geq 0$ صحيحاً فإن المعاملات (23) يكون لها معنى بعد y حلاً خاصاً أن العلاقة الناتجة عن (23) باستبدال m بالمقدار n وليس لها معنى لانعدام أحد مقاماتها، وتكون دالة بيميل من أجل

$m = n > 0$ كما يلي:

$$J_n(x) = \frac{x^n}{2^n n!} \left[1 - \frac{x^2}{(2)(2n+2)} + \frac{x^4}{(2)(4)(2n+2)(2n+4)} - \frac{x^6}{(2)(4)(6)(2n+2)(2n+4)(2n+6)} + \dots \right]$$

$$J_n(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k!(\lambda+n)!} \left(\frac{x}{2} \right)^{n+2k} \quad \text{أي:}$$

ولإيجاد الحل الخاص الثاني نبحث عنه بالصورة التالية:

$$J'_n(x) = J_n(x) \ln(x) + x^n \sum_{k=0}^n B_k x^k$$

نعوض في المعادلة (19) وبعين الثوابت B_k والدالة $J_n(x)$ بعد ضربه بثابت معين ويسمى عندها $J_n(x)$ بدالة بيسيل من النوع الثاني من الرتبة n ويمثل عندها الحل العام للمعادلة :

$$Y = A_1 J_n(x) + B_1 J'_n(x)$$

ويمكن الإشارة إلى أن: $\lim_{x \rightarrow 0} J_n(x) = 0$ ، ولهذا نضع عند دراسة الحل

السابق $B_1 = 0$.

تطبيق:

لتكن لدينا معادلة بيسيل التالية: $y'' + \frac{1}{x}y' + y = 0$

وفرض $m = 0$ ، عين الحل المحقق للشروط الابتدائية.

$$X = 0 \Rightarrow y(2) = 2$$

$$X = 0 \Rightarrow y'(0) = 0$$

من علاقة $J_n(x)$ نضع ($n = 0$) نجد: $J_0(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{(k!)^2} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k}$

$$J_0(x) = 1 - \frac{1}{(1!)^2} \left(\frac{x^2}{2}\right) + \frac{1}{(2!)^2} \left(\frac{x^2}{2}\right)^2 - \frac{1}{(3!)^2} \left(\frac{x^2}{2}\right)^3 + \dots$$

وحسب الشروط الابتدائية: $Y = 2 J_0(x)$

ملاحظة:

عندما يطلب الحل العام للمعادلة المعطاة نبحث أولاً عن حل خاص من الشكل:

$$J_0'(x) = J_0(x) \ln x + \frac{x^2}{2^2} \left(\frac{x}{2}\right)^4 \left(1 + \frac{1}{2}\right) + \frac{1}{(3!)^2} \left(\frac{x}{6}\right)^6 \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3}\right) \dots$$

وبعد ضربها بثابت نحصل على دالة ببسيل من النوع الثاني ذات الرتبة الصغرى.

هناك أشكال أخرى مختلفة لدوال ببسيل لا يتسع المجال لعرضها.

كثيرات حدود ليجاندر (حدوديات ليجاندر) *Legendre polynomials*:

إن لحدوديات ليجاندر شهره واسعة لما لها من تطبيقات كثيرة في

المسائل الميكانيكية والكهربائية تعرف هذه الحدوديات بالعلاقة:

$$X_n(x) = B_n \frac{d^n(x^2 - 1)^n}{dx^n}, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

حيث B_n ثوابت متعلقة بالمسألة المطروحة وهي تعرف من المسألة

نفسها. إن لهذه الحدوديات (وهي من الدرجة n) جذراً حقيقياً مختلفاً على الفترة $(-1, 1)$.

لنفرض أن I B_n (دون أن يؤثر ذلك على عمومية المسألة) يمكن

وضع الحدودية $(x^2 - 1)^n$ بالشكل التالي: $(x - 1)^n (x + 1)^n$

والمشتقات الأولى لها حتى الرتبة $(n-1)$ تقبل $x = \pm 1$ جذراً لها وحسب

نظرية رول فإن المشتق الأول له جذر في الفترة $[-1, 1]$ والثاني له جذران في الفترة نفسها وهكذا.

فإذا طبقنا مرة أخيرة نظرية رول نجد أن المشتق من الرتبة n يقبل n جذراً في الفترة $[-1, 1]$ عند $x = \pm 1$ وبفرض $B_n = 1$ (كما أشرنا) واسناداً لنظرية ليبتز في الاشتقاق المتكرر على الحدوديات ذات الشكل:

$$(x-1)^n (x+1)^n = (x^2-1)^n$$

$$X_n(x) = (n+1)^n \frac{d^n (x-1)^n}{dx^n} + C_n \frac{d(x+1)}{dx} \frac{d^{n-1} (x-1)^n}{dx^{n-1}} \quad \text{نجد:}$$

$$+ \dots + \frac{d^n (x+1)}{dx^n} (x-1)^n$$

$$X_n(1) = 2^n n! \quad \text{ومن أجل } x=1 \text{ نجد:}$$

$$X_n(-1) = (-1)^n 2^n n! \quad \text{ومن أجل } x=-1 \text{ نجد:}$$

$$B_n = \frac{1}{2^n n!} \quad \text{نعوض في عبارة } X_n(x) \text{ فنجد:}$$

نرمز بشكل عام لحدوديات ليجاندر $P_n(x)$ علماً بأن $P_n(1) = 1$.

$$P_n(-1) = (-1)^n$$

وحسب علاقة ليبتز يمكن البرهان على أن حدوديات ليجاندر تحقق:

$$(x^2-1) X''_n(x) + 2x X'_n(x) - n(n+1) X_n = 0$$

وهي تؤدي دوراً هاماً في نظرية حدوديات ليجاندر.

لنفترض أن $y = (x^2 - 1)^n$

$$y' = 2nx(x^2 - 1)^{n-1} \quad \text{أي:}$$

$$(x^2 - 1)y' = 2nx(x^2 - 1)^{n-1}(x^2 - 1) \quad \text{وبالتالي:}$$

$$(x^2 - 1)y' = 2nxy$$

لأخذ المشتق فيه الرتبة $n + 1$ للمعادلة الأخيرة نجد:

$$(x^2 - 1)y^{n+2} + (n+1)(2x)y^{(n+1)} + \frac{n(n+1)}{2}(2)y^{(n)} = \\ 2nxy^{n+1} + (n+1)(2n)y^{(n)}$$

وبسهولة يمكن كتابة:

$$(x^2 - 1)y^{n+2} + (2x)y^{(n+1)} + n(n+1)y^{(n)} = 0$$

وعند الضرب بـ B_n نحصل على العلاقة:

$$(x^2 - 1)X_{n+2}(x) + 2xX_n'(x) - n(n+1)X_n(x) = 0$$

وهو المطلوب.

أمثلة على الدوال الخاصة

1. احسب التكاملات التالية بواسطة الدالة غاما:

$$I_1 = \int_0^{\infty} x^3 e^{-x} dx \quad 1. \quad I_2 = \int_0^{\infty} x^6 e^{-2x} dx \quad 2.$$

$$I_3 = \int_0^{\infty} \sqrt{y} e^{-y^2} dy \quad 3. \quad I_4 = \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{-\ln x}} \quad 4.$$

$$I_5 = \int_0^{\infty} z^{-4z^2} dz \quad 5.$$

الحل :

$$I_1 = \int_0^{\infty} x^3 e^{-x} dx = \int_0^{\infty} x^{4-1} e^{-x} dx \quad 1.$$

بالموازنة نلاحظ $a-1=3 \rightarrow a=4$

$$I_2 = \int_0^{\infty} x^6 e^{-2x} dx \quad 2.$$

$$I_1 = \Gamma(4) = 3! = 6$$

$$I_2 = \int_0^{\infty} x^6 e^{-2x} dx = \int_0^{\infty} x^{4-1} e^{-x} dx$$

نلاحظ هناك اختلاف بالأس في الدالة e^{-x} لهذا نفرض

نلاحظ أن حدود التكامل لا تتغير لهذا $2x = z \quad x = \frac{z}{2} \quad dx = \frac{dz}{2}$

$$I_2 = \int_0^{\infty} \left(\frac{z}{2}\right)^6 e^{-z} \frac{dz}{2} = \frac{1}{2^7} \int_0^{\infty} z^6 e^{-z} dz$$

بالتبديل نجد:

$$= \frac{1}{2^7} \Gamma(7) = \frac{6!}{2^7}$$

3.

$$I_3 = \int_0^{\infty} \sqrt{y} e^{-y^2} dy$$

$$I_3 = \int_0^{\infty} \sqrt{y} e^{-y^2} dy = \int_0^{\infty} y^{1/2} e^{-y^2} dy$$

نلاحظ الاختلاف بين e^{-y} و e^{-y^2} لهذا نفرض:

$$y^2 = z \Rightarrow y = z^{1/2} \quad y^2 = z^4$$

$$dy = \frac{1}{2} z^{-1/2} dz$$

$$I_3 = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} z^{1/4} e^{-z} z^{1/2} dz = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} z^{3/4} e^{-z} dz$$

$$a = 1 \quad \frac{1}{4}, \quad a = \frac{3}{4}$$

$$I_3 = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{3}{4}\right)$$

4. $I_4 = \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{-\ln x}}$ نفرض $-\ln x = z$ ومنه $x = e^{-z}$

$$x=0 \Rightarrow z=\infty; \quad x=1 \Rightarrow z=0 \quad dx = -e^{-z} dz$$

$$I_4 = - \int_{-\infty}^0 \frac{e^z dz}{\sqrt{z}} = \int_0^{\infty} z^{-\frac{1}{2}} e^{-z} dz \quad \text{أي} \quad I_4 = \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$$

$$I_5 = \int_0^{\infty} a^{-4t^2} dt \quad .5$$

$$z^{-4t^2} = e^{-y} \Rightarrow y = 4z^2 \ln a \Rightarrow \frac{y}{4} = z^2 \ln a$$

$$z = \frac{y^{\frac{1}{2}}}{2 \sqrt{\ln a}} \quad dz = \frac{1}{4} \frac{1}{\sqrt{\ln a}} y^{-\frac{1}{2}} dy$$

$$z=0 \Rightarrow y=0, \quad z=\infty \Rightarrow y=\infty$$

$$I_5 = \int_0^{\infty} \frac{1}{4 \sqrt{\ln a}} y^{\frac{1}{2}} dy = \frac{1}{4 \sqrt{\ln a}} \left[\frac{1}{2} \right]_0^{\infty} = \frac{1}{4 \sqrt{\ln a}} \sqrt{\pi}$$

2. احسب قيمة التكاملات الآتية بواسطة الدالة بيتا:

$$J_2 = \int_0^1 \frac{(2t)^2}{\sqrt{2} \sqrt{1-t}} 2dt \quad .7 \quad \left\{ \quad J_1 = \int_0^1 x^2 (1-x)^3 dx \quad .6 \right.$$

$$J_3 = \int_{y=0}^y y^4 \sqrt{a^4 - y^4} dy \quad .8$$

$$J_1 = \int_0^1 x^2 (1-x)^3 dx \quad \text{الحل :}$$

$$J_1 = \int_0^1 x^2 (1-x)^3 dx = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

$$a-1=2 \rightarrow a=3, \quad b-1=3 \rightarrow b=4$$

$$J_1 = \beta(3,4) = \frac{1(3)\Gamma(4)}{\Gamma(7)} = \frac{2! 3!}{6!}$$

$$J_1 = \int_0^1 x^2(1-x)^3 dx = \int_0^1 x^{2-1}(1-x)^{4-1} dx$$

$$J_2 = \int_0^1 \frac{(2t)^2}{\sqrt{2}\sqrt{1-t}} 2dt \quad .7$$

نلاحظ اختلاف حدود التكامل مع حدود الدالة $\beta(a, b)$ لهذا نجري التحويل $\frac{x}{2} = t \Rightarrow dx = 2dt$ وأما حدود التكامل فتصبح:

$$J_2 = \int_0^1 \frac{(2t)^2}{\sqrt{2}\sqrt{1-t}} 2dt$$

$$J_2 = \sqrt{2} 2^2 \int_0^1 (1-t)^{-\frac{1}{2}} t^2 dt = 2^2 \int_0^1 (1-t)^{-\frac{1}{2}} t^2 dt$$

$$a = 1 \Rightarrow \frac{1}{2} \quad , \quad a = \frac{1}{2} \quad b = 1 - 2 \Rightarrow b = 3$$

$$J_2 = 2^2 \beta\left(\frac{1}{2}, 3\right) = 2^2 \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \Gamma(3)}{\Gamma\left(3 + \frac{1}{2}\right)}$$

$$J_2 = \frac{2^2 2\sqrt{\pi}}{5.3.1\sqrt{\pi}} = \frac{2^2}{5!}$$

$$J_1 = \int_{y=0}^{y=a} y^4 \sqrt{a^4 - y^4} dy \quad .8$$

$$= \int_0^a a^2 \sqrt{1 - \left(\frac{y}{a}\right)^4} y^4 dy$$

$$\frac{y}{a} = t \quad y = at \quad y = 0 \Rightarrow t = 0$$

$$y = a \Rightarrow t = 1$$

$$J_3 = a^2 \int_0^1 a^4 t^4 \sqrt{1 - t^4} dt = a^7 \int_0^1 t^4 \sqrt{1 - t^4} dt$$

$$t^4 = z \quad t = z^{\frac{1}{4}} \quad dt = \frac{1}{4} z^{-\frac{3}{4}} dz$$

$$J_3 = a^7 \int_0^1 z(a - z)^{\frac{1}{2}} \frac{1}{4} z^{-\frac{3}{4}} dz$$

$$J_3 = \frac{a^7}{4} \int_0^1 z^{\frac{1}{4}} (1 - z)^{\frac{1}{2}} dz$$

$$a_1 = \frac{5}{4} \quad b_1 = \frac{3}{2}$$

$$J_3 = \frac{a^7}{4} \beta\left(\frac{5}{4}, \frac{3}{2}\right) = \frac{a^7}{4} \frac{\Gamma\left(\frac{5}{4}\right) \Gamma\left(\frac{3}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{11}{4}\right)}$$

$$I = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta d\theta$$

نجري التحويل حيث $\sin^2 \theta = t$ و $\theta = 0 \rightarrow t = 0$ و $\theta = \frac{\pi}{2} \rightarrow t = 1$

$$2 \sin \theta \cos \theta d\theta = dt$$

$$d\theta = \frac{dt}{2\sqrt{t(1-t)}}$$

$$\begin{aligned} I &= \frac{1}{2} \int_0^1 \frac{t(1-t)^m}{\sqrt{t(1-t)}} \cdot \frac{dt}{\sqrt{t(1-t)}} \\ &= \frac{1}{2} \int_0^1 t^{m+1/2} (1-t)^{m-1/2} dt \\ &= \frac{1}{2} \beta(m, n) = \frac{1}{2} \frac{\Gamma(m)\Gamma(n)}{\Gamma(m+n)} \end{aligned}$$

يمكن استخدام النتيجة كدستور.

$$9. \text{ احسب التكامل: } I = \int_0^{\pi/2} \sin^7 \theta d\theta$$

$$I_1 = \int_0^{\pi} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta d\theta \quad \text{بالمقارنة مع}$$

$$2m-1=0 \Rightarrow m=\frac{1}{2} \quad \text{نجد:}$$

$$2n-1=7 \Rightarrow n=4$$

$$I = \frac{1}{2} \beta\left(7, \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} \frac{\Gamma(7)\Gamma\left(\frac{1}{2}\right)}{\Gamma\left(7+\frac{1}{2}\right)}$$

$$= \frac{1}{2} \frac{6! \sqrt{\pi}}{(13)!! \sqrt{\pi}} = \frac{2^6 6!}{13!!}$$

10. احسب التكامل:

$$J = \int_0^{\infty} \frac{dy}{1+y^7}$$

نفرض $y^7 = t$ نلاحظ أن حدود التكامل لا تتغير لكن التكامل يصبح

$$dy = \frac{1}{7} t^{-\frac{6}{7}} dt \quad y = t^{\frac{1}{7}} \quad \text{وفق مايلي:}$$

$$I = \frac{1}{7} \int_0^{\infty} \frac{t^{\frac{1}{7}}}{1+t} dt$$

$$I = \int_0^{\infty} \frac{y^{a-1}}{(1+y)^{a+b}} dy \quad \text{نوازن مع التكامل:}$$

$$a = \frac{1}{7} \quad a-1 = -\frac{6}{7} \quad \text{فجد:}$$

$$a+b-1 > b \quad \frac{6}{7}$$

$$I = \frac{1}{7} \frac{\Gamma\left(\frac{6}{7}\right) \Gamma\left(\frac{1}{7}\right)}{\Gamma\left(\frac{6}{7} + \frac{1}{7}\right)} = \frac{1}{7} \frac{\Gamma\left(1\right) \Gamma\left(\frac{1}{7}\right)}{\Gamma\left(\frac{8}{7}\right)} = \frac{\pi}{7 \sin \frac{\pi}{7}}$$

تمارين غير محلولة

(Supplementary Problems)

أولاً : بواسطة الدوال الخاصة $\Gamma(a)$ و $\beta(a,b)$ احسب التكاملات التالية:

$$\int_0^{\infty} x^4 e^{-2x} dx \quad .2$$

$$\int_0^{\infty} x^7 e^{-x} dx \quad .1$$

$$\int_0^{\infty} 5^{-3x^2} dx \quad .4$$

$$\int_0^{\infty} \sqrt{y} e^{-y^2} dy \quad .3$$

$$\int_0^{\infty} x^{12} e^{-3x^2} dx \quad .6$$

$$\int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{-\ln x}} \quad .5$$

$$\int_0^1 x^m (\lg x)^n dx \quad .7$$

ثانياً : احسب التكاملات التالية:

$$\int_0^1 \frac{x^3}{\sqrt{4-x}} dx \quad .9$$

$$\int_0^1 x^6 (1-x)^4 dx \quad .8$$

$$\int_0^{\pi} \sin^3 \theta d\theta \quad .11$$

$$\int_0^a y^4 \sqrt{a^2 - y^2} dy \quad .10$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^4 \theta d\theta \quad .13$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^6 \theta \cos^7 \theta d\theta \quad .12$$

$$\int_0^{\infty} \frac{dy}{1+y^6} \quad .15 \quad \int_0^3 x \sqrt{27-x^3} dx \quad .14$$

$$.16 \quad \text{برهن على صحة ما يلي:}$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta d\theta = \frac{\Gamma(m)\Gamma(n)}{2\Gamma(m+n)}$$

$$.17 \quad \text{برهن على صحة ما يلي:}$$

$$\int_0^1 \sqrt{1-x^4} dx = \frac{\Gamma^2\left(\frac{1}{4}\right)}{6\sqrt{2\pi}}$$

$$.18 \quad \text{برهن أن:}$$

$$\int_0^{\infty} \cos x^2 dx = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}}$$

توجيه: استخدم تكاملات فرييل.

$$.19 \quad \text{برهن على صحة التكامل:}$$

$$\int_{-1}^1 (1-t^2)^n dt = \frac{2^{n+1} n!}{1.3.5 \dots (2n-1)}$$

$$.20 \quad \text{برهن على صحة التكامل:}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ax}}{ae^{3x} + b} dx = \frac{2\pi}{3\sqrt{3} a^{\frac{2}{3}} b^{\frac{1}{3}}}$$

الفصل الثامن

تحويلات لابلاس

Laplace Transforms

مقدمة:

ليكن $F(t)$ دالة مركبة ذات متحول حقيقي t مستمر على الفترة $t \in (\alpha, \beta)$

(β) التي قد تكون مفتوحة نفهم التكامل التالي: $\int_{\alpha}^{\beta} F(t) dt = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{\alpha+\epsilon}^{\beta-\epsilon} F(t) dt$

بأنه موجود عند وجود هذه النهاية حتى لو كانت الدالة غير مستمرة عند

β أو α ، وإذا كانت $t = \gamma$ تمثل نقطة انقطاع حيث $\alpha < \gamma < \beta$ عندما

يمكن فهم وجود التكامل $\int_{\alpha}^{\beta} F(t) dt = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{\alpha}^{\gamma-\epsilon} F(t) dt + \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{\gamma+\epsilon}^{\beta} F(t) dt$

مفترضين وجود النهايتين ($\epsilon \neq \epsilon_0$ بالحالة العامة).

يمكننا تعميم ذلك في حالة وجود أكثر من نقطة انقطاع كذلك يمكن

تعميم ذلك عندما تكون α أو β أو كلاهما معاً يسعيان إلى ∞ فنكتب:

$$\int_{\alpha}^{\beta-\infty} F(t) dt = \lim_{t \rightarrow \infty} \int_{\alpha}^t F(t) dt$$

$$\int_{\alpha}^{\beta} F(t) dt = \lim_{t \rightarrow \infty} \int_{\alpha}^t F(t) dt \quad \text{أو}$$

مفترضين وجود هذه النهايات.

وعندها نقول إن كلا من التكاملين: $\int_a^{\infty} F(t)dt$ و $\int_{-\infty}^b F(t)dt$

هو تكامل متقارب، وخلاف ذلك فالتكاملات متباعدة وإذا كان التكامل $\int_a^b F(x)dx$ متقارباً (حتى في حالة $\alpha = -\infty$ أو $\beta = +\infty$) نقول إن هذا التكامل متقارب مطلقاً (بالإطلاق).

تعريف (1):

ليكن $F(t, S)$ دالة وسيطية وسيطة $S \in D$ مركبة ومستمرة بالنسبة $t \in [\alpha, \infty[$ (ربما عدا بعض النقاط المنعزلة).

إذا كان $\int_a^b F(t, S)dt$ متقارباً على D وكان $\int_a^b F(t, S)dt$ متقارباً عندما $t \rightarrow \infty$ عندها نقول إن $\int_a^{\infty} F(t, S)dt$ متقارباً بانتظام على D .

ملاحظة (1):

نقول عن قصية إنها محققة على فترة (α, β) باستثناء عدد منته من النقاط المنعزلة إذا لم تكن محققة على عدد محدود من النقاط على أية فترة محدودة مغلقة محتواة في (α, β) .

. هناك شروط كافية لتقارب تكامل وسيطي بالإطلاق مع منطقة D وهي إمكانية مقارنته بتكامل حقيقي للدالة غير سالبة.

مبرهنة (1):

إذا كان $F(t, s)$ دالة مركبة ومستمرة على الفترة $t \in [\alpha, \infty]$ وكانت $S \in D$ مركبة باستثناء عدد محدود من النقاط المنعزلة بالنسبة للمنطقة D وكان $F(t, s)$ تحليلياً على D مهما تكن $t \in [\alpha, \infty]$ وبفرض $\int_{\alpha}^{\infty} F'(t, s) dt$ مقرون بواسطة تكامل متقارب للدالة غير سالبة وحقيقية من أجل كل منطقة مغلقة محتواة في D عندها كلاً من الدالتين (بالإطلاق).

$$\bar{F}(s) = \int_{\alpha}^{\infty} F(t, s) dt, \quad \bar{F}'(s) = \int_{\alpha}^{\infty} F'(t, s) dt$$

تحليلي على D . (قبل تلك المبرهنة دون إثبات).

المقصود بمقرون مرجوح بدالة حقيقية غير سالبة .

تعريف (2): بفرض $F(t)$ دالة مستمرة جزئياً ومعرفاً من أجل $t > 0$

نسمي التكامل $\int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$ تحويل لابلاس للدالة $F(t)$

ملاحظة (2): إذا كان $F(t)$ معرفاً من أجل $t \in (0, \infty)$ عندها لإيجاد

تحويل لابلاس للدالة $F(t)$ نمدد هذه الدالة على الفترة $t \in (0, \infty)$ حتى

يكون $\int_0^{\infty} t(t) \cdot e^{-st} dt$ موجوداً نصطلح على أن: $F(0^+) = \lim_{t \rightarrow 0^+} F(t)$

$$F(\infty) = \lim_{t \rightarrow \infty} F(t)$$

الشروط الكافية لتحويل لابلاس :

بفرض $F(t)$ دالة مركبة مستمرة على الفترة $(0, \infty)$ ربما عدا بعض النقاط المنعزلة وإذا وجد عدد S_0 حقيقي يجعل التكامل $\int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$ متقارباً (وهو أيضاً متقارباً مهما تكن $\text{Re } s_1 > S_0$ ومتباعداً عكس ذلك) وإذا كان التكامل السابق متقارباً مهما تكن s عندما دعت الرتبة ∞ وإذا كان متباعداً مهما تكن s دعت الرتبة $-\infty$.

تعريف (3):

نقول إن الدالة $F(t)$ ذات مرتبة أسية γ إذا تحقق:

$$\lim_{t \rightarrow \infty} |e^{-\gamma t} F(t)| < M$$

حيث M محدود و $\gamma > 0$ ، وإذا كانت الدالة $F(t)$ ذات مرتبة أسية

$$\int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt \quad t > 0 \quad Lp[F(t)] \quad F(s) \text{ محدودة عندها التكامل}$$

دالة تحليلية من أجل $\text{Re } s > S_0$ حيث S_0 لرتبة الأسية للدالة $F(t)$.

تعريف (4):

نسمي $F(t)$ المستمر على (α, ∞) [ربما باستثناء عدد من النقاط

المنعزلة] (و ذو مرتبة أسية S_0 المحدودة) أصلاً للدالة $\bar{F}(s)$ حيث:

$$\bar{F}(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt \quad \text{ويسمى } \bar{F}(s) \text{ صورة الأصل } F(t).$$

بعض الخواص الهامة لتحويل لابلاس:

1. لنفرض $\bar{F}_1(s), \bar{F}_2(s)$ دالتان وسيطيتان ومعرفتان كما يلي:

$$F_1(t) = \int_0^t e^{-st} F(t) dt \quad ; \quad \bar{F}_2(s) = \int_0^\infty e^{-st} F_2(t) dt$$

ولیکن C_1, C_2 عناصر من حقل مركب C عندها

$$Lp[C_1(F_1(t)) + C_2(F_2(t))] = C_1 Lp[F_1(t)] + C_2 Lp[F_2(t)]$$

الإثبات: واضح من تعريف تحويل لابلاس وخواص التكامل.

2. بفرض $F(s) = Lp[F(t)]$ ونفرض $\alpha > 0$ عدد عندها

$$Lp[F(\alpha t)] = \frac{1}{\alpha} \bar{F}\left(\frac{s}{\alpha}\right)$$

الإثبات: حسب تعريف تحويل لابلاس: $Lp[F(\alpha t)] = \int_0^\infty e^{-st} F(\alpha t) dt$

نبدل $\alpha t = z$ فيكون $dt = \frac{1}{\alpha} dz$ ومنه نجد:

$$Lp[F(z)] = \frac{1}{\alpha} \int_0^\infty e^{-\frac{s}{\alpha} z} F(z) \cdot dz$$

$$Lp[F(\alpha t)] = \frac{1}{\alpha} \bar{F}\left(\frac{s}{\alpha}\right)$$

3. بفرض $\bar{F}(s) = Lp[F(t)]$ وبفرض $0 < \tau$ وإذا كان: $F(t) = 0$ من

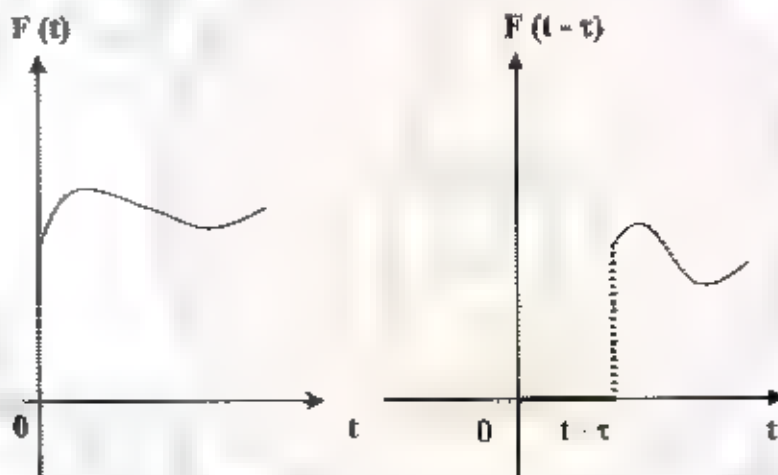
أجل $t < \tau$ عندها: $Lp[F(t - \tau)] = e^{-s\tau} \bar{F}(s)$

بفرض $dt = dz$ ، $t - \tau = z$

$$Lp[F(t-\tau)] = \int_0^{\infty} F(t-\tau) \cdot e^{-st} dt \quad \text{عندها:}$$

$$= \int_{-\tau}^{\infty} F(z) e^{-s(z+\tau)} dz = \int_{-\tau}^0 F(z) e^{-s(z+\tau)} dz + \int_0^{\infty} e^{-sz} \cdot e^{-s\tau} F(z) dz$$

$$\approx e^{-s\tau} Lp[F(t)] \Rightarrow Lp[F(t-\tau)] = e^{-s\tau} \bar{F}(s)$$



4. نعرف الدالة : $\cup(t) = \begin{cases} 1 & t > 0 \\ 0 & \text{other ways} \end{cases}$

نسمي هذه الدالة دالة هافي سايد نلاحظ : $Lp[\cup(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} \cdot 1 \cdot dt =$

$$Lp[\cup(t)] = \frac{e^{-st}}{s} \quad \text{وبذلك نجد:} \quad Lp[\cup(t)] = \frac{1}{s}$$

5. لابلاس مشتقة دالة:

نفرض $F(t)$ يحقق شروط تحويل لابلاس وليكن $F(s) = Lp[F(t)]$ ونحسب لابلاس الدالة المشتق $F'(t)$.

هنا نميز حالتين: أ. $F(t)$ مستمرة عندها: $Lp[F'(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} F'(t) dt$

$$Lp[F'(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} d(F(t)) = e^{-st} F(t) \Big|_0^{\infty} + s \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$$

$$Lp[F'(t)] = s \bar{F}(s) - F(0^+)$$

يمكن تعميم ذلك $Lp[F^{(n)}(t)] = s^n \bar{F}(s) - s^{n-1} F(0^+) - \dots - F^{(n-1)}(0^+)$

ب. $F(t)$ متقطع عند $t = a$ نجد عندها:

$$Lp[F'(t)] = \int_0^a e^{-st} F'(t) dt + \int_a^{\infty} e^{-st} F'(t) dt$$

نكرر ما سبق فنجد:

$$Lp[F'(t)] = e^{-st} F(t) \Big|_0^a + \int_0^a e^{-st} F(t) dt + e^{-st} F(t) \Big|_a^{\infty} + \int_a^{\infty} e^{-st} F(t) dt$$

$$F(0^+) + e^{-sa} F(a^-) - e^{-s\infty} F(\infty) + s \bar{F}(s)$$

$$Lp[F'(t)] = s \bar{F}(s) - F(0^+) - e^{-sa} [F(a^-) - F(a)]$$

يمكن تعميم ذلك على أكثر من نقطة انقطاع.

$$6. \text{ لابلاس } G(t) = \int_0^t F(t) dt \text{ حيث } F(s) = L\{F(t)\}$$

من تعريف لابلاس مشتقة دالة : $G'(t) = F(t)$ ومنه نجد :

$$L\{G'(t)\} = L\{F(t)\}$$

$$sG(s) - G(0) = F(s)$$

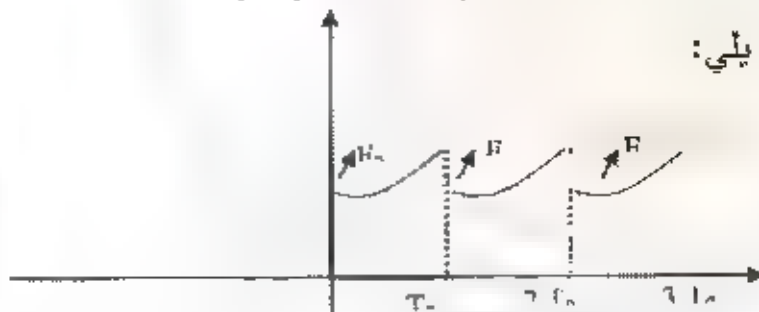
$$G(s) = \frac{F(s)}{s} \quad \text{لكن } G(0) = 0 \text{ عندها}$$

$$L\left[\int_0^t F(t) dt\right] = \frac{F(s)}{s}$$

$$L\left[\int_0^t \left(\int_0^t F(t) dt\right) dt\right] = \frac{F(s)}{s^2} \quad \text{يمكن تعميم ذلك:}$$

7. تحويل لابلاس للدالة الدورية $F(t)$ لنفرض أن الدور هو T_0 عندها

يمكن كتابة $F(t)$ كما يلي:



$$F(t) = F_0(t) + F_1(t) + \dots + F_n(t) + \dots \quad \text{نلاحظ أن:}$$

حيث إن : $F_0(t) = \begin{cases} F(t) & 0 < t < T_0 \\ 0, & \text{other ways} \end{cases}$ وكذلك :

$$F_1(t) = \begin{cases} 1 & T_0 < t < 2T_0 \\ 0, & \text{other ways} \end{cases}$$

$$\Rightarrow F'(t) = F_0(t - T_0) \cup (t - T_0)$$

وبشكل عام : $F_n(t) = \begin{cases} F(t) & nT_0 < t < (n+1)T_0 \\ 0, & \text{other ways} \end{cases}$

أي : $F_n(t) = F_0(t - nT_0) \cup (t - nT_0)$

وبالتالي : $Lp[F(t)] = \sum_{n=0}^{\infty} Lp[F_0(t - nT_0) \cup (t - nT_0)]$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} F(s) e^{-nT_0 s}$$

$$Lp[F(t)] = F(s) \sum_{n=0}^{\infty} e^{-nT_0 s}$$

$$= F(s) [1 + e^{-T_0 s} + e^{-2T_0 s} + \dots]$$

$$= \frac{F(s)}{1 - e^{-T_0 s}}$$

لأن ما بين القوسين سلسلة هندسية أساسها $e^{-T_0 s} < 1$

$$Lp[F(t)] = \frac{\int_0^{T_0} e^{-st} F(t) dt}{1 - e^{-T_0 s}}$$

8. مبرهنة القيمة الأولية:

عدد وجود النهاية يكون: $\lim_{t \rightarrow \infty} F(t) = \lim_{s \rightarrow 0^+} s \bar{F}(s)$

$$Lp[F'(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} F'(t) dt$$

$$s \bar{F}(s) - F(0^+) = \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$$

نأخذ نهاية الطرفين عدد $s \rightarrow \infty$

$$\lim_{s \rightarrow \infty} s \bar{F}(s) - F(0^+) = 0$$

لأن $F'(t)$ مستمر جزئياً من مرتبة أمية.

$$F(0^+) = \lim_{s \rightarrow \infty} s \bar{F}(s)$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} F(t) = \lim_{s \rightarrow 0^+} s \bar{F}(s)$$

9. مبرهنة القيمة النهائية:

في حال وجود النهاية نجد: $\lim_{t \rightarrow \infty} F(t) = \lim_{s \rightarrow 0^+} s \bar{F}(s)$

$$Lp[F'(t)] = s \bar{F}(s) - F(0^+) \quad \text{لدينا:}$$

$$\int_0^{\infty} e^{-st} F'(t) dt = s \bar{F}(s) - F(0^+)$$

$$\lim_{s \rightarrow 0} \int_0^{\infty} e^{-st} F'(t) dt = \lim_{s \rightarrow 0} s F(s) - F(0)$$

$$\int_0^{\infty} F'(t) dt = \lim_{s \rightarrow 0} s \bar{F}(s) - F(0^+)$$

$$F(\infty) - F(0^+) = \lim_{s \rightarrow 0} s \bar{F}(s) - F(0^+)$$

$$F(\infty) = \lim_{s \rightarrow 0} s \bar{F}(s)$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} F(t) = \lim_{s \rightarrow 0} s \bar{F}(s)$$

تحويل لابلاس لبعض الدوال الأساسية:

Laplace Transforms of Some elementary Functions

1. وجدنا أن الدالة هافي سايد يعرف كما يلي:

$$U(t) = \begin{cases} 1 & t > 0 \\ 0, & \text{other ways} \end{cases}$$

$$Lp[F(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} (t) dt = \int_0^{\infty} e^{-st} . 1 dt \quad \text{إذن:}$$

$$Lp[F(t)] = \frac{1}{s} \quad \text{وبالتالي:}$$

وبهذا نجد أن أي دالة نريد حساب تحويل لابلاس له يمكن كتابته:

$$F(t) = F(t)U(t) \quad \text{وذلك من أجل } t > 0$$

2. تحويل لابلاس للدالة الثابت: $F(t) = a$ أي أن $Lp[au(t)] = \frac{a}{s}$

3. تحويل لابلاس للدالة الأسية: $F(t) = e^{at}u(t)$

$$Lp[e^{at}u(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} \cdot e^{at} \cdot dt = \frac{1}{s-a}$$

4. تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = t^n U(t)$ أي: $Lp[F(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} t^n dt$

$$Lp[t^n u(t)] = \frac{n!}{s^{n+1}} \quad \text{رمنه يكون :}$$

5. تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = \sin at u(t)$

$$Lp[\sin at u(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} \frac{e^{iat} - e^{-iat}}{2i} dt = \frac{a}{s^2 + a^2}$$

6. تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = \cos at u(t)$

$$Lp[\cos at u(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} \frac{e^{iat} + e^{-iat}}{2} dt$$

$$Lp[\cos at u(t)] = \frac{s}{s^2 + a^2}$$

7. تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = \sinh at u(t) \Rightarrow Lp[F(t)] = \frac{a}{s^2 - a^2}$

8. تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = \cosh at u(t)$

$$Lp[F(t)] = \frac{s}{s^2 - a^2}$$

9. تحويل لابلاس للدالة : $F(t) = t^c U(t)$

$$Lp[t^c u(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} t^c dt$$

نفرض $st = \tau$ فيكون : $dt = \frac{d\tau}{s}$ ، $t = \frac{\tau}{s}$

$$Lp[t^c u(t)] = \int_0^{\infty} e^{-\tau} \left(\frac{\tau}{s}\right)^c \frac{d\tau}{s} = \int_0^{\infty} \frac{e^{-\tau}}{s^{c+1}} \tau^c d\tau$$

$$Lp[t^c u(t)] = \frac{\Gamma(c+1)}{s^{c+1}}$$

وعندما n عدد صحيح : $Lp[t^n u(t)] = \frac{\Gamma(n+1)}{s^{n+1}} = \frac{n!}{s^{n+1}}$

التحويل المعاكس لتحويل لابلاس (مقلوب تحويل لابلاس):

The Inverse Laplace Transform:

تحويل لابلاس وتحويلات لابلاس لبعض الدوال الأساسية المعروفة

تساعد على دراسة المسألة العكسية أي لنفرض لدينا دالة ما $\bar{F}(s)$

والمطلوب إيجاد الدالة $F(t)$ المحقق للمعادلة : $\bar{F}(s) = Lp[F(t)]$

سوف نسمي $F(t)$ أصل $\bar{F}(s)$ ونسمي $\bar{F}(s)$ صورة $F(t)$.

إن هذه العملية تدعى عملية إيجاد تحويل لابلاس العكسي $F(t)$ سوف

ندرس حالات خاصة ثم نتقل إلى الطريقة العامة لإيجاد التحويل

العكسي $F(t)$.

1. إيجاد أصل التحويل $\bar{F}(s + \mu)$

$$\bar{F}(s) = Lp[F(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt \quad \text{لدينا:}$$

لنبدل في العلاقة الأخيرة (مهما تكن S) كل $S + \mu$ بالرمز S نجد:

$$\bar{F}(s + \mu) = \int_0^{\infty} e^{-(s+\mu)t} F(t) dt = \int_0^{\infty} e^{-st} e^{-\mu t} F(t) dt$$

$$\bar{F}(s + \mu) = Lp[e^{-\mu t} F(t)]$$

$$Lp^{-1}[\bar{F}(\mu + S)] = e^{-\mu t} F(t)$$

تطبيق (1):

أوجد أصل الدالة $f(t) = e^{3t} \sin t u(t)$ الحل : لدينا : $Lp[f(t)] = Lp[\sin t]_{s=3}$

$$Lp[F(t)] = \frac{1}{(s-3)^2 + 1}$$

2 . إيجاد أصل الدالة $F^{(n)}(s)$

الحل : لدينا:

$$\tilde{F}(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$$

$$\tilde{F}'(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} (-t) F(t) dt$$

$$\tilde{F}''(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} (t)^2 F(t) dt$$

$$F^{(n)}(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} (-t)^n F(t) dt = Lp[(-1)^n t^n F(t) u(t)]$$

$$Lp^{-1}\left[\tilde{F}^{(n)}(s)\right] = (-1)^n t^n F(t) u(t)$$

تطبيق (2): أوجد تحويل لابلاس للدالة: $F(t) = t \cos t u(t)$ الحل : $Lp[F(t)] = -Lp[\cos t]$

$$\left[\frac{S}{s^2 + 1} \right] = \left[\frac{s^2 + 1 - 2s^2}{(s^2 + 1)^2} \right]$$

$$Lp[F(t)] = \frac{S^2 - 1}{(S^2 + 1)^2}$$

3 - إيجاد أصل الدالة $\int_0^\infty F(s) ds$

$$\tilde{F}(s) = Lp[F(t)] \quad \text{لدينا}$$

$$\tilde{F}(s) = \int_0^\infty e^{-st} F(t) dt$$

$$\int_0^\infty \tilde{F}(s) ds = \int_0^\infty \left(\int_0^\infty e^{-st} F(t) dt \right) ds$$

ضمن شروط تحليلية مفرص تحققها ببدل الترتيب بين إشارتي التكامل أي تبدأ أولاً بالمكاملة بالنسبة للمتحول S ثم بالنسبة للمتحول t فنجد:

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \tilde{F}(s) ds &= \int_0^\infty \left(\int_0^\infty e^{-st} F(t) ds \right) dt \\ &= \int_0^\infty \left(\frac{e^{-st} F(t)}{t} \right) dt = \int_0^\infty e^{-st} \frac{F(t)}{t} dt \\ \int_0^\infty \tilde{F}(s) ds &= Lp \left[\frac{F(t)}{t} u(t) \right] \end{aligned}$$

تطبيق (3):

$$F(t) = \frac{\sin t \cdot u(t)}{t} \quad \text{احسب لابلاس الدالة}$$

$$Lp \left[\frac{\sin t \cdot u(t)}{t} \right] = \int_s^\infty Lp[\sin t] ds \quad \text{الحل : لدينا}$$

$$= \int_s^\infty \frac{ds}{s^2 + 1} = \left[\operatorname{tg}^{-1} s \right]_s^\infty = \frac{\pi}{2} - \operatorname{tg}^{-1} s$$

ملاحظة (3):

يمكن إيجاد تحويل لابلاس العكسي لبعض الدوال بشكل مباشر إذا كانت تتشابه مع بعض الدساتير فمثلاً:

$$Lp^{-1} \left[\frac{1}{s^2 + 4} \right] = \frac{1}{2} \sin 2t \cdot u(t)$$

$$Lp^{-1} \left[\frac{s}{s^2 + 9} \right] = \cos 3t \cdot u(t)$$

$$Lp^{-1} \left[\frac{1}{s(s^2 + 1)} \right] = Lp^{-1} \left[\frac{1}{s} - \frac{1}{s^2 + 1} \right]$$

$$= \int_0^t Lp^{-1} \left[\frac{1}{s^2 + 1} \right] dt$$

$$= \int_0^t \sin t \, dt = -\cos t \Big|_0^t = (1 - \cos t)u(t)$$

الطرق العامة لتحويل لابلاس العكسي:

بفرض $g_1(s), g_2(s)$ حدوديتان متعلقتان بالمحول s ذات أمثال حقيقية

وليس بينهما عوامل مشتركة وليكن: $F(s) = \frac{g_1(s)}{g_2(s)}$

كسراً جبرياً بسيطاً لنوجد التحويل المعاكس للدالة $\tilde{F}(s)$

هنا نميز الحالات التالية:

أ. للدالة $g_2(s)$ جذور بسيطة $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ عددها m ، عندها كما نعلم

يمكن كتابة $\tilde{F}(s)$ كما يلي: $F(s) = \frac{A_1}{s - \alpha_1} + \frac{A_2}{s - \alpha_2} + \dots + \frac{A_m}{s - \alpha_m}$

$$\mathcal{L}^{-1} [F(s)] = (A_1 e^{\alpha_1 t} + A_2 e^{\alpha_2 t} + \dots + A_m e^{\alpha_m t}) u(t) = \sum_{i=1}^m A_i e^{\alpha_i t} u(t)$$

تطبيق (4):

$$\tilde{F}(s) = \frac{1}{(s+2)(s+3)} \quad \text{احسب لابلاس الدالة}$$

$$\tilde{F}(s) = \frac{A}{s+2} + \frac{B}{s+3} \quad \text{الحل:}$$

$$A = \lim_{s \rightarrow -2} (s+2) \tilde{F}(s) = 1$$

$$B = \lim_{s \rightarrow -3} (s+3) \tilde{F}(s) = -1$$

$$\tilde{F}(s) = \frac{1}{s+2} - \frac{1}{s+3}$$

$$F(t) = (e^{2t} - e^{3t}) u(t)$$

ب . عندما توجد جذور مضاعفة للدالة $g_2(s)$

لنفرض $S = \alpha$ جذر مكرر m مرة عندها : $g_2(s) = (s - \alpha)^m d(s)$

حيث $d(s) \neq 0$ ومنه :

$$F(s) = \frac{g_1(s)}{g_2(s)} = \frac{A_0}{(s - \alpha)^m} + \dots + \frac{A_{m-1}}{s - \alpha} + E(s)$$

حيث $E(s) \neq 0$ وبالتالي : $F(s) = \sum_{i=0}^{m-1} \frac{A_i}{(s - \alpha)^{m-i}} + E(s)$

وكما نعلم نتعين الثوابت A_i كما يلي :

$$A_i = \frac{1}{(i)!} \lim_{s \rightarrow \alpha} \left[(s - \alpha)^m \bar{F}(s) \right]^{(i)} \quad i = 0, 1, \dots, m-1$$

حيث (i) تعني الاشتقاق i مرة.

$$L_p^{-1} \left[\bar{F}(s) \right] = \sum_{k=0}^{m-1} \frac{A_{k-1}}{(m-k)!} t^{m-k} e^{\alpha t} u(t) + F_1(t)$$

حيث $F(t) = L_p^{-1} \{ E(s) \}$

تطبيق (5):

أوجد تحويل لابلاس العكسي للدالة : $\bar{F}(s) = \frac{1}{(s-1)(s-2)^2}$

الحل : $\bar{F}(s) = \frac{A}{s-1} + \frac{B_0}{(s-2)^2} + \frac{B_1}{s-2}$

$$A = \lim_{s \rightarrow 1} (s-1) \tilde{F}(s) = 1$$

$$B_0 = \lim_{s \rightarrow 2} (s-2)^2 \tilde{F}(s) = 1$$

$$B_1 = \lim_{s \rightarrow 2} \left[(s-2)^2 \tilde{F}(s) \right]' = \left. \frac{-1}{(s-1)^2} \right|_{s=2} = -1$$

$$F(s) = \frac{1}{s-1} + \frac{1}{(s-2)^2} - \frac{1}{(s-2)}$$

وبأخذ لابلاس العكسي

$$f(t) = \mathcal{L}^{-1} \left[\tilde{F}(s) \right] = (e^t + te^{2t} - e^{2t})u(t)$$

ج. عند وجود جذور عقدية للدالة $g_2(s)$ مثل: $s = \alpha + i\beta$

يكون $\alpha + i\beta$ الجذر المرافق، وإذا كررنا ما سبق نجد عندها أن

$$F(s) = \frac{As + B}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} + \tilde{E}(s) \quad ; \quad F(s) \text{ يمكن كتابته:}$$

$$g_2(s) = [(s - s_1)(s - \bar{s}_1)] \tilde{E}(s) \quad \text{لأن:}$$

ويمكن تعيين كلاً من A, B كما يلي:

$$[(s - \alpha)^2 + \beta^2] f(s) = [As + B] + [(s - \alpha)^2 + \beta^2] \tilde{E}(s)$$

نعوض s بقيمتها $\alpha + i\beta$ ونطابق بين الأقسام الحقيقية والوهمية بين

$$A\alpha + B = k \quad \beta A = l \quad \text{الطرفين نجد:}$$

حيث k, L معلومة عندها: $B = K - \alpha \frac{L}{\beta}$, $A = \frac{L}{\beta}$

إذا عوضنا في عبارة $F(s)$ نحصل على عبارة علمت فيها B, A

$$F(s) = \frac{As + B}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} + \tilde{E}(s) \quad \text{عندها:}$$

$$F(t) = Lp^{-1}[f(s)] = Ae^{\alpha t} \cos \beta t + \frac{As + B}{\beta} e^{\alpha t} \sin \beta t + \varphi^{-1}[\tilde{E}(s)]$$

أي عبارة تحوي فيها دالة أسية و دالة مثلثية .

تطبيق (6):

أوجد التحويل المعاكس للدالة : $F(s) = \frac{1}{s^2 + s + 1}$

$$\Delta = 1 - 4 = -3 < 0, \quad S_1 = \frac{1 + i\sqrt{3}}{2}, \quad S_2 = \frac{1 - i\sqrt{3}}{2} \quad \text{الحل:}$$

$$F(s) = \frac{A}{\left(s + \frac{1 + i\sqrt{3}}{2}\right)} + \frac{B}{\left(s + \frac{1 - i\sqrt{3}}{2}\right)}$$

$$F(t) = \left(A e^{-\frac{1+i\sqrt{3}}{2}t} + B e^{-\frac{1-i\sqrt{3}}{2}t} \right) u(t)$$

$$\left(A e^{-\frac{t}{2}} + e^{\frac{i\sqrt{3}}{2}t} + B e^{-\frac{t}{2}} e^{-\frac{i\sqrt{3}}{2}t} \right) u(t)$$

$$= (A e^{\frac{i\sqrt{3}}{2}} + B e^{-\frac{i\sqrt{3}}{2}}) e^{-\frac{t}{2}} u(t)$$

يمكن تعيين B, A وتحويل العبارة إلى عبارة مثثبة مضروبة بدالة أسية.

د . عندما يكون للدالة $g_2(s)$ جذور عقدية مكررة تكرر ب و ج .

مبرهنة الطي The Convolution Theorem:

بفرض $\bar{F}_2(s) = Lp[F_2(t)]$; $F_1(s) = Lp[F_1(t)]$ عندها

$$\begin{aligned} Lp^{-1} \left[\bar{F}_1(s) \bar{F}_2(s) \right] &= \int_0^t F_1(u) F_2(t-u) du \\ &= \int_0^t F_2(u) F_1(t-u) du \end{aligned}$$

الإثبات:

لإن المطلوب يكافئ العمل : $F_1(s) \cdot F_2(s) = Lp \left[\int_0^t F_1(u) F_2(t-u) du \right]$

$$F_1(s) = \int_0^{\infty} e^{-su} F_1(u) du \quad \text{لدينا:}$$

نضرب الطرفين بالدالة $F_2(s)$ وهي غير متعلقة بالمتحول u

$$\bar{F}_1(s) \cdot \bar{F}_2(s) = \int_0^{\infty} e^{-su} \bar{F}_2(s) F_1(u) du$$

$$e^{-su} \bar{F}_2(s) = Lp[F_2(t-u)] \quad \text{لكن:}$$

$$\bar{F}_1(s) \cdot \bar{F}_2(s) = \int_0^{\infty} Lp[F_2(t-u)] F_1(u) du \quad \text{لهذا يكون :}$$

$$= \int_0^{\infty} \left(\int_0^t e^{-st} F_2(t-u) dt \right) F_1(u) du$$

ضمن شروط تحليلية نفترض وجودها وتحققها تبديل بين إشارتي التكامل

$$F_1(s), \tilde{F}_2(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} \left(\int_0^{\infty} F_2(t-u) F_1(u) du \right) dt \quad \text{فنجد:}$$

لكن $F_2(t-u) = 0$ من أجل $u > t$ لهذا:

$$F_1(s), \tilde{F}_1(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} \left(\int_0^t F_2(t-u) F_1(u) du \right) dt$$

$$\tilde{F}_1(s), \tilde{F}_2(s) = Lp \left[\int_0^t F_2(t-u) F_1(u) du \right]$$

$$Lp^{-1} \left[\tilde{F}_1(s), \tilde{F}_2(s) \right] = \int_0^t F_2(t-u) F_1(u) du$$

إن مبرهنة الطي تستخدم من أجل إيجاد تحويل لابلاس المعاكس لدالة

$F(s)$ باستخدام الخوارزمية التالية :

1. نحل $F(s)$ إلى مضروب دالتين $F(s)$ و $\tilde{F}_2(s)$.

2. نوجد $F_2(u) = Lp^{-1} \left[\tilde{F}_2(s) \right]$, $F(u) = Lp^{-1} \left[\tilde{F}_1(s) \right]$

3. نطبق المبرهنة.

تطبيق (7): أوجد مقلوب تحويل لابلاس العكسي للدالة:

$$\tilde{F}(s) = \frac{s}{(s^2 + 1)^2}$$

الحل :

$$F_1(s) = \frac{s}{s^2 + 1}, \frac{1}{s^2 + 1}$$

$$\tilde{F}_1(s) = \frac{s}{s^2 + 1}, \quad \tilde{F}_2(s) = \frac{1}{s^2 + 1}$$

$$F_1(u) = \cos u, \quad F_2(u) = \sin u$$

نختار إحدى الدالتين $F_1(u)$ أو $F_2(u)$ ونقوم بإراحة t على أحدهما وليكن $F_2(u)$ أي نأخذ الدالة $\sin(t-u)$ ونعدها.

$$Lp^{-1} \left[\frac{s}{(s^2 + 1)^2} \right] = \int_0^t \sin(t-u) \cos u \, du$$

$$= \frac{1}{2} \left[\int_0^t [\sin t + \sin(t-2u)] \, du \right] = \frac{1}{2} t \sin t + \frac{1}{4} [\cos(t-2u)]_0^t$$

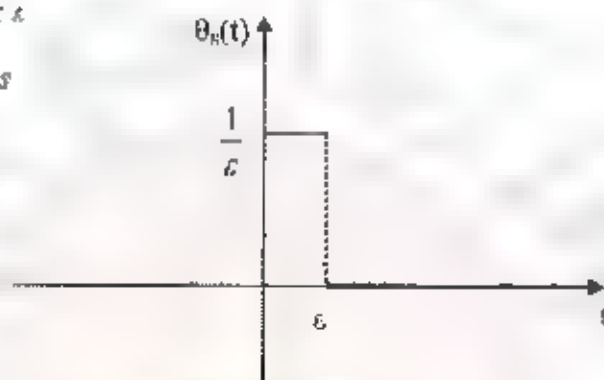
$$Lp^{-1} \left[\frac{s}{(s^2 + 1)^2} \right] = \frac{t}{2} \sin t$$

تحويل لابلاس لبعض التتابع الخاصة:

Laplace Transforms for Some Special Functions:

1. الدوال النبضية: نعرف الدالة $\theta_\varepsilon(t)$ كما يلي:

$$\theta_\varepsilon(t) = \begin{cases} \frac{1}{\varepsilon} & 0 < t < \varepsilon \\ 0 & \text{other ways} \end{cases}$$



نلاحظ أن هذه الدالة تكون قيمتها كبيرة أكثر كلما كانت ε أصغر ويمكن تشبيهه بقوة كبيرة ؛ تؤثر لفترة قصيرة ε ونلاحظ أيضاً:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \theta_\varepsilon(t) dt = \int_0^\varepsilon \theta_\varepsilon(t) dt = 1$$

لنعرف أيضاً الدالة $\delta(t)$ المسماة بدالة ديراك وهي تعرف كنهاية للدالة θ_ε

$$\delta(t) = \begin{cases} \infty & t = 0 \\ 0 & t \neq 0 \end{cases} \quad \text{عندما } \varepsilon \rightarrow 0 \text{ فنجد:}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{\infty} \theta_\varepsilon(t) dt \quad \text{ونجد:}$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^{\varepsilon} \theta_{\varepsilon}(t) dt = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} \varepsilon = 1$$

وهذه الدالة $\delta(t)$ تستخدم كعملية فيزيائية حدية ذات قيمة متناهية في
الكبر عندما تطبق على فترة متناهية في الصغر بشكل نبضة واحدة.

من تعريف الدالة $\theta_{\varepsilon}(t)$ يمكن كتابة ما يلي: $\theta_{\varepsilon}(t) = \frac{1}{\varepsilon} [U(t) - U(t - \varepsilon)]$

$$Lp[\theta_{\varepsilon}(t)] = \frac{1}{\varepsilon} Lp[U(t)] - \frac{1}{\varepsilon} Lp[U(t - \varepsilon)] \quad \text{نلاحظ:}$$

$$\frac{1 - e^{-s\varepsilon}}{s\varepsilon}$$

$$Lp[\theta_{\varepsilon}(t)] = \frac{1 - e^{-s\varepsilon}}{s\varepsilon} \Rightarrow \delta(t) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \theta_{\varepsilon}(t)$$

$$Lp[\delta(t)] = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} Lp[\theta_{\varepsilon}(t)]$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1 - e^{-s\varepsilon}}{s\varepsilon} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{s e^{-s\varepsilon}}{s} = 1$$

$$\delta(t) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \theta_{\varepsilon}(t) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} [U(t) - U(t - \varepsilon)] \quad \text{كذلك نرى:}$$

$$\delta(t) = U'(t)$$

وحسب خواص لابلاس مشتق لدالة:

$$Lp[\delta(t)] = Lp[U'(t)] = Lp[U(t)] - U(0)$$

$$Lp[\delta(t)] = \frac{S}{s} = 1$$

2. تحويل لابلاس للدالة $F(t) = \ln t$ اعتماداً على النهاية التالية: $\lim_{t \rightarrow 0} (t \ln t) = 0$ لأن:

$$\lim_{t \rightarrow 0} t(\ln t - 1) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{\ln t - 1}{\frac{1}{t}} = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{-\frac{1}{t^2}} = 0$$

نجد بتطبيق خاصية مشتق لابلاس: $Lp[t \ln t] = -\tilde{F}(s)$

$$\tilde{F}(s) = Lp[\ln t] \quad \text{حيث}$$

$$Lp[t \ln t - t] = Lp[t \ln t] - Lp[t]$$

$$Lp[t \ln t - t] = -\tilde{F}(s) - \frac{1}{s^2}$$

$$Lp[(t \ln t - t)] = s Lp[t \ln t - t] - [t \ln t - t]_{t=0} \quad \text{لكن:}$$

$$s \left[-\tilde{F}(s) - \frac{1}{s^2} \right]$$

$$Lp[(t \ln t - t)] = s \tilde{F}(s) - \frac{1}{s}$$

$$\tilde{F}(s) + s \tilde{F}(s) = -\frac{1}{s} \Rightarrow [s \tilde{F}(s)] = -\frac{1}{s}$$

$$C + s \tilde{F}(s) = -\ln s \quad \text{نكامل:}$$

$$s \tilde{F}(s) = -\ln s - C$$

$$\bar{F}(s) = -\frac{\ln s + C}{s}$$

من أجل: $S = 1$ نجد: $\bar{F}(1) = -C$

$$C = \int_0^{\infty} e^{-t} \ln t \, dt = 0.573 \quad \text{حيث:}$$

$$Lp[\ln t I/(t)] = -\frac{\ln s + 0.577}{s}$$

3. تحويل لابلاس للدالة $\delta(t)$:

$$Lp[\delta(t)] = Lp\left[\int_0^t \frac{\delta \sin t}{t} \, dt\right]$$

$$\frac{1}{s} Lp[S \sin t \, u(t)] = \frac{1}{s} \int_0^{\infty} \frac{ds}{s^2 + 1}$$

$$= \frac{1}{s} \left[\tan^{-1} s \right]_0^{\infty} = \frac{1}{s} \left(\frac{\pi}{2} - 0 \right) = \frac{\pi}{2s}$$

4. تحويل لابلاس للدالة $C(t)$: $C(t) = \int_0^{\infty} \frac{\cos t}{t} \, dt$

$$Lp\left[\int_0^{\infty} \frac{\cos t}{t} \, dt\right] = -\frac{\ln(s^2 + 1)}{2s} \quad \text{يبرهن أن تحويل لابلاس للدالة هو:}$$

$$\text{ويبرهن أيضاً: } \mathcal{L}[h(e^+)] = -\ln\left(\frac{s-1}{s}\right) \quad \text{حيث } h(e^+) \text{ دالة اللوغاريتم}$$

التكاملي.

5. لقد عرفنا دالة بيسيل من الدرجة n كما يلي:

$$J_n(t) = \frac{t^n}{2^n \Gamma(n+1)} \left\{ 1 - \frac{t^2}{2(2n+2)} + \frac{t^4}{2 \cdot 4(2n+2)(2n+4)} - \frac{t^6}{2 \cdot 4 \cdot 6(2n+2)(2n+4)(2n+6)} + \dots \right\}$$

هذه الدالة لها الصغرات التالية:

$$1) \quad J_{-n}(t) = (-1)^n J_n(t) \quad \forall n > 0$$

$$2) \quad J_{n+1}(t) = \frac{2n}{t} J_n(t) - J_{n-1}(t)$$

$$3) \quad \frac{d}{dt} [t^n J_n(t)] = t^n J_{n-1}(t)$$

وعندما $n = 0$ يكون:

$$J_0(t) = I(t)$$

$$4) \quad e^{t^2/4} = \sum_{n=0}^{\infty} J_n(t) u^n$$

والأخير هي الدالة المعممة لبيسيل.

دالة بيسيل تحقق المعادلة التفاضلية التالية:

$$t^2 U''(t) + t U'(t) + (t^2 - n^2) U(t) = 0$$

لنوجد لابلاس $J_0(t)$

$$J_0(t) = 1 - \frac{t^2}{2^2} + \frac{t^4}{2^2 \cdot 4^2} - \frac{t^6}{2^2 \cdot 4^2 \cdot 6^2} + \dots \quad \text{حسب التعريف:}$$

$$Lp[J_0(t)] = \frac{1}{s} - \frac{1}{2^2} \frac{2!}{s^3} + \frac{1}{2^2 \cdot 4^2} \frac{4!}{s^5} - \frac{1}{2^2 \cdot 4^2 \cdot 6^2} \frac{6!}{s^7} + \dots$$

$$= \frac{1}{s} \left[1 - \frac{1}{2} \left(\frac{1}{s^2} \right) + \frac{1}{2 \cdot 4} \left(\frac{1}{s^4} \right) - \frac{1}{2 \cdot 4 \cdot 6} \left(\frac{1}{s^6} \right) + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{s} \left(1 + \frac{1}{s^2} \right)^{-\frac{1}{2}}$$

$$Lp[J_0(t)] = \frac{1}{\sqrt{s^2 + 1}}$$

طريقة ثانية:

إن استخدمنا علاقة تعريف دالة بيسل من الدرجة n ($n = 0$ هنا) كحل

للمعادلة التفاضلية التالية: $t J_0'(t) + J_0(t) + t J_0(t) = 0$

نطبق تحويل لابلاس على الطرفين أحدين بالحسبان أن: $J_0(0) = 1$ و

$J_0'(0) = 0$ وبفرض $Z(s)$ هو $Lp[J_0(t)]$ نجد:

$$\frac{dZ(s)}{ds} = -\frac{sZ(s)}{s^2 + 1} \quad \text{وبالاختصار نجد:}$$

$$\frac{d\bar{Z}(s)}{\bar{Z}(s)} = -\frac{s ds}{s^2 + 1}$$

$$\ln \bar{Z}(s) = -\frac{1}{2} \ln(s^2 + 1)$$

$$\ln Z(s) = \ln \frac{1}{\sqrt{s^2 + 1}} \Rightarrow Z(s) = \frac{1}{\sqrt{s^2 + 1}}$$

يمكن تعيين الثابت c من مبرهنة القيمة الأولية فنجد:

$$\lim_{s \rightarrow \infty} s z(s) = \frac{c \cdot s}{\sqrt{s^2 + 1}} = c$$

$$\lim_{t \rightarrow 0} J_0(t) = 1 \Rightarrow c = 1$$

$$Lp[J_0(t)] = \frac{1}{\sqrt{s^2 + 1}}$$

$$Lp[J_0(at)] = \frac{1}{\sqrt{s^2 + a^2}} \quad \text{وحسب خاصية التحاكي:}$$

من أجل حساب $g[J_1(t)]$ حيث $J(t)$ دالة ببسيل من الدرجة الأولى نحد

$$J_0(t) = -J_1(t) \quad \text{من الخاصية:}$$

$$Lp[J_1(t)] = Lp[J_0(t)] \sim [s Lp[J_0(t)] - J_0(0)]$$

$$\approx 1 \frac{s}{\sqrt{s^2 + 1}} - \frac{\sqrt{s^2 + 1}}{\sqrt{s^2 + 1}}$$

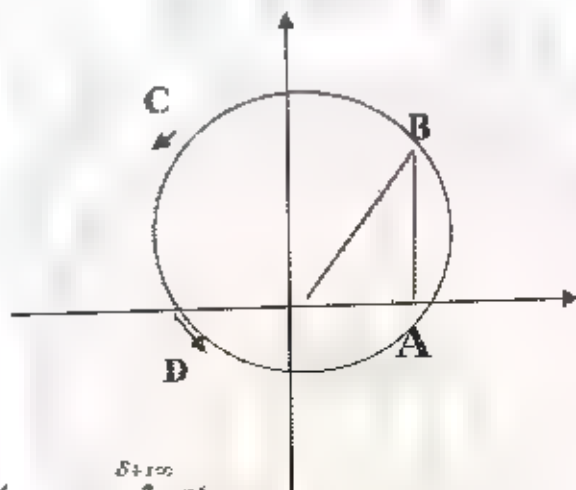
الصيغة العقدية لتحويل لابلاس العكسي:

$$\text{بفرض } F(s) = \frac{\sqrt{s^2 + 1}}{\sqrt{s^2 + 1}} s [F(t)] \quad \text{عندها تُعطى الصيغة العقدية}$$

$$F(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\delta - i\infty}^{\delta + i\infty} e^{st} F(s) ds \quad \text{لتحويل لابلاس العكسي:}$$

$F(t) = 0$ من أجل $t < 0$ هذه الصيغة تعرف أيضاً بصيغة بروميرش.

إن التكامل السابق ينجز في المستوى العقدي (x, y) على المستقيم $x = \delta$ ويختار العدد δ بحيث يقع على يمين كل النقاط الشاذة وهو من جهة أخرى كفي وفي الطريقة العملية فإن التكامل السابق ينجز على المحيط التالي المسمى محيط برومينش.



إن التكامل السابق يصبح: $\lim_{t \rightarrow \infty} \int_{\delta - i\infty}^{\delta + i\infty} e^{st} F(s) ds = \int_{\delta - i\infty}^{\delta + i\infty} e^{st} F(s) ds, \forall t$

إن محيط برومينش السابق $ABCD A$ يحقق ما طلب من المنطقة D في المساحة العقدية لإنجاز تكامل الصيغة العقدية لتحويل لابلاس العكسي. وحسب نظرية الرواسب فإن هذا التكامل.

$$\int_{\delta - i\infty}^{\delta + i\infty} e^{st} \hat{F}(s) ds = 2\pi \sum_{j=1}^n \text{Res} \left[e^{st} \hat{F}(s), a_j \right]$$

حيث a_j الأقطاب الواقعة داخل محيط برومينش بالتالي:

$$F(t) = \frac{1}{2\pi i} \sum_{j=1}^{l-k} \text{Res} \left[e^{st} F(s), \alpha_j \right]$$

$$F(t) = \sum_{j=1}^{l-k} \text{Res} \left[e^{st} \dot{F}(s), \alpha_j \right]$$

تطبيق (8):

أوجد تحويل لابلاس العكسي للدالة: $F(s) = \frac{1}{s(s^2+1)}$

الحل : نلاحظ أن أقطاب الدالة: $S_1 = i, S_2 = -i, S_0 = 0$

$$\text{Res} \left[\frac{e^{st}}{s(s^2+1)}, 0 \right] = \frac{1}{0+1} = 1$$

$$\text{Res} \left[\frac{e^{st}}{s(s^2+1)}, i \right] = \frac{e^{it}}{i(2i)} = \frac{1}{2} e^{it}$$

$$\text{Res} \left[\frac{e^{st}}{s(s^2+1)}, -i \right] = \frac{e^{-it}}{-i(2i)} = \frac{1}{2} e^{-it}$$

$$F(t) = \left[1 + \frac{1}{2} (e^{it} + e^{-it}) \right] u(t) = (1 + \cos t) u(t)$$

تطبيقات تحويل لابلاس:

Applications of Laplace Transform:

لتحويل لابلاس تطبيقات عدة:

1. حل بعض التكاملات المحددة.

2. حل بعض المعادلات التفاضلية.

3. حل جملة معادلات تفاضلية.

4. حل المعادلات التكاملية.

I. يمكن استخدام تحويل لابلاس لحساب : $\int_0^{\infty} e^{at} F(t) dt$

حيث يصبح التكامل I مساوياً لـ a من أجل $F(t)$ الدالة

فمثلاً: $\int_0^{\infty} e^{3t} \sin 2t dt = Lp[\sin 2t u(t)]_{s=3}$

$$\left. \frac{2}{s^2 + 4} \right|_{s=3} = \frac{2}{9+4} = \frac{2}{13}$$

$$I = \int_0^{\infty} J_0(t) dt = Lp[J_0(t)]_{s=0} = 1$$

2. تعطى المعادلة التفاضلية ذات الأمثال الثابتة ومن المرتبة n بالعلاقة:

$$Z^{(n)}(t) + \alpha_1 Z^{(n-1)}(t) + \dots + \alpha_{n-1} Z'(t) + \alpha_n Z(t) = F(t)$$

حيث تعطى شروط البدء كما يلي: $Z(0), Z'(0), \dots, Z^{(n-1)}(0)$ معلومة كذلك الثوابت $\alpha_1, \dots, \alpha_n$ والدالة $F(t)$ معلومة.

نفرض أن $Lp\{Z(t)\} = \tilde{Z}(s)$

لنطبق تحويل لابلاس على المعادلة التفاضلية فنجد علاقة جبرية

بـ $Z(s)$ وحدودية $\tilde{D}(s)$ أي: $\tilde{D}(s) \cdot Z(s) = \tilde{F}(s)$

$$\tilde{Z}(s) = \frac{\tilde{F}(s)}{\tilde{D}(s)} \rightarrow Z(t) = \mathcal{G}^{-1} \left[\frac{\tilde{F}(s)}{\tilde{D}(s)} \right] \quad \text{ومنه}$$

تطبيق (9):

أوجد حلاً للمعادلة التفاضلية: $Z''(t) - 3Z'(t) + Z(t) = t$

$$Z(0) = Z'(0) = 0$$

الحل: $s^2 \tilde{Z}(s) - sZ(0) - Z'(0) = \mathcal{L}\{sZ(s) - Z(0)\} + Z(s) = \frac{1}{s^2}$

$$(s^2 - 3s + 1)Z(s) = \frac{1}{s^2} \Rightarrow \tilde{Z}(s) = \frac{1}{s^2(s^2 - 3s + 1)}$$

حسب الصيغة العقدية نجد: $F(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \text{Res} \left[\frac{e^{st}}{s^2(s^2 - 3s + 1)^{n+1}}, 0 \right]$

$$\text{Res} \left[e^{st} \tilde{F}(s), 0 \right] = 1$$

$$\operatorname{Res}\left[e^{st} \tilde{F}(s), \frac{3+\sqrt{5}}{2}\right] = \frac{4}{15+5\sqrt{5}} \cdot e^{\left(\frac{3+\sqrt{5}}{2}\right)t},$$

$$\operatorname{Res}\left[e^{st} \tilde{F}(s), \frac{3-\sqrt{5}}{2}\right] = \frac{4}{15-5\sqrt{5}} \cdot e^{\left(\frac{3-\sqrt{5}}{2}\right)t},$$

$$F(t) = 1 + 4 \left[\frac{1}{15+5\sqrt{5}} e^{\left(\frac{3+\sqrt{5}}{2}\right)t} + \frac{1}{15-5\sqrt{5}} e^{\left(\frac{3-\sqrt{5}}{2}\right)t} \right]$$

في بعض الأحيان عندما تصبح رتبة المعادلة التفاضلية عالية عنده يصعب تطبيق الطريقة السابقة لأن عملية إيجاد (تفريق الكسر) جذور $D(s)$ عملية صعبة لهذا نلجأ لما يلي:

لتكن لدينا المعادلة التفاضلية المطلوب حلها مكتوبة بالشكل التالي:

$$Z^{(n)}(t) + \alpha_1 Z^{(n-1)}(t) + \alpha_2 Z^{(n-2)}(t) + \dots + \alpha_{n-1} Z'(t) + \alpha_n Z(t) = F(t)$$

ولنفرض أن: $Z(0), Z'(0), Z^{(n-2)}(0), Z^{(n-1)}(0) = F(t)$

كميات معلومة. وأن $Z(t)$ هي الدالة المجهولة.

نعبر تسميه المجهول $Z(t)$ لنحصل على n معادلة تفاضلية حتمية من الرتبة

الأولى كما يلي:

$$x_1(t) = Z(t)$$

$$x_1'(t) = x_2(t)$$

$$x_3'(t) = x_4(t) \quad \dots \quad x_{n-1}'(t) = x_n(t)$$

$$x_n'(t) = -\alpha_n x_1 - \alpha_{n-1} x_2 - \dots - \alpha_1 x_n + F(t)$$

يمكن كتابة جملة المعادلات السابقة بالشكل المصفوفي كما يلي:

$$\begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ F(t) \end{bmatrix}$$

وهذا يكتب بشكل مختصر: $X'(t) = AX(t) + B(t)$ حيث:

$$X(t) = \begin{bmatrix} x_1(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{bmatrix}; \quad A = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \alpha_n & \alpha_{n-1} & \dots & \alpha_2 & \alpha_1 \end{bmatrix}$$

$$x(t) = \begin{bmatrix} x_1(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{bmatrix} \quad B(t) = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ F(t) \end{bmatrix}$$

لنطبق على المعادلة التفاضلية الخطية المصفوفية الأخيرة تحويل

$$\text{لابلاس فنجد: } Lp[x'(t)] = ALp[x(t)] + Lp[B(t)]$$

$$s \tilde{X}(s) - x(0) = A \tilde{X}(s) + \tilde{B}(s)$$

$$Lp\{x(t)\} = \tilde{X}(s) \quad \text{حيث:}$$

$$Lp\{B(t)\} = \tilde{B}(s)$$

$$x(0) = \begin{bmatrix} x_1(0) \\ x_2(0) \\ \vdots \\ x_n(0) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} Z(0) \\ Z(0) \\ \vdots \\ Z^{n-1}(0) \end{bmatrix}$$

$$s \tilde{X}(s) - A \tilde{X}(s) = x(0) + \tilde{B}(s)$$

$$[sI - A] \tilde{X}(s) = [x(0) + \tilde{B}(s)]$$

$$I = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad \text{المصفوفة الواحدة من الدرجة } n$$

$$\tilde{X}(s) = [sI - A]^{-1} [x(0) + \tilde{B}(s)]$$

وبأخذ التحويل المعاكس للطرف الثاني ثم اختيار السطر الأول منه نجد الدالة المجهولة $Z(t)$.

تطبيق (10):

أوجد حل المعادلة التفاضلية العادية الخطية التالية بعد ردها إلى معادلتين تفاضليتين خطيتين من المرتبة الأولى:

$$Z''(t) - 3Z'(t) + 2Z(t) = t \quad t > 0$$

$$Z(0) = Z'(0) = 0 \quad \text{حيث}$$

$$x_1'(t) = x_2(t) \quad \text{ومنه} \quad x_1 = Z \quad \text{الحل : لدينا}$$

$$x_2'(t) = -2x_1 + 3x_2 + t$$

$$\begin{bmatrix} x_1' \\ x_2' \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ t \end{bmatrix}$$

بتطبيق تحويل لابلاس على المعادلة:

$$X'(t) = A X(t) + B(t)$$

$$X(s) = [SI - A]^{-1} [X(0) + \hat{B}(s)] \quad \text{نجد:}$$

$$X(s) = \mathcal{L}[X(t)] \quad \text{حيث:}$$

$$\hat{B}(s) = \mathcal{L}[B(t)]$$

$$[SI - A] = \begin{bmatrix} s & -1 \\ 2 & s-3 \end{bmatrix}$$

$$[sI - A]^{-1} = \begin{bmatrix} \frac{s-3}{(s-1)(s-2)} & \frac{1}{(s-1)(s-2)} \\ \frac{-2}{(s-1)(s-2)} & \frac{s}{(s-1)(s-2)} \end{bmatrix}$$

$$[X(0) + H(0)] = \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{1}{s^2} \end{bmatrix}$$

$$X(s) = \begin{bmatrix} \frac{s-3}{(s-1)(s-2)} & \frac{1}{(s-1)(s-2)} \\ \frac{-2}{(s-1)(s-2)} & \frac{s}{(s-1)(s-2)} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{1}{s^2} \end{bmatrix}$$

$$X(s) = \begin{bmatrix} \frac{1}{s^2(s-1)(s-2)} \\ \frac{1}{s(s-1)(s-2)} \end{bmatrix}$$

$$Z(t) = X_1(t) = \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s^2(s-1)(s-2)} \right]$$

$$Z(t) = X_2(t) = \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s(s-1)(s-2)} \right]$$

$$= A_0 \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s^2} \right] + A_1 \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s} \right] + B \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s-1} \right] + C \mathcal{L}^{-1} \left[\frac{1}{s-2} \right]$$

بتعيين الثوابت بالطرق المعروفة نجد:

$$A_0 = \frac{1}{2}, \quad A_1 = \frac{3}{4}, \quad B = -1, \quad C = \frac{1}{4}$$

$$Z(t) = \left(\frac{1}{2}t + \frac{3}{4} - e^t + \frac{1}{4}e^{2t} \right) U(t)$$

3. حل جملة معادلات تفاضلية خطية:

إن حل مثل هذه الجملة يعتمد على الدالة السابقة وليكن أنواع الخوارزمية التالية:

أ. نطبق تحويل لابلاس على كل معادلة تفاضلية من الجملة السابقة (وهي بأكثر من دالة مجهولة).

ب. نحصل بذلك على جملة معادلات جبرية بعدة مجاهيل نحلها بالطريقة المناسبة.

ج. نطبق مقلوب تحويل لابلاس على الحلول فنحصل على حل الجملة.

تطبيق (11):

حل جملة المعادلتين التفاضليتين التاليتين:

$$Z'(t) - X'(t) = \sin t$$

$$Z'(t) + X'(t) = \cos t$$

$$\text{حيث } Z(0) = X(0) = 1$$

$$\text{الحل : } Lp[Z'(t)] - Lp[X'(t)] = Lp[\sin t]$$

$$sZ(s) - Z(0) = s\dot{X}(s) + X(0) = \frac{1}{s^2 + 1}$$

$$Z(s) - \dot{X}(s) = \frac{1}{s(s^2 + 1)} \quad \text{بالإصلاح نجد :}$$

و كذلك بالنسبة للمعادلة الثانية : $Lp[Z'(t)] + Lp[X'(t)] = Lp[\cos t]$

$$s\tilde{Z}(s) - Z(0) - s\dot{X}(s) + X(0) = \frac{1}{s^2 + 1} \quad \text{نجد :}$$

$$\tilde{Z}(s) + \dot{X}(s) = \frac{1}{s^2 + 1} + \frac{2}{s}$$

ولحل المعادلتين الحزبتين $Z(s), \dot{X}(s)$ نجد:

$$Z(s) = \frac{1}{2(s^2 + 1)} + \frac{1}{2(s^2 + 1)} + \frac{1}{s}$$

$$X(s) = \frac{1}{2(s^2 + 1)} - \frac{1}{2(s^2 + 1)} + \frac{1}{s}$$

وبأخذ التحويل المعاكس للدالتين المماقتين نجد:

$$Z(t) = \frac{1}{2} \int_0^t \sin t \, dt + \frac{1}{2} \sin t + u(t) = \frac{1}{2} \left(-\cos t \Big|_0^t + \frac{1}{2} \sin t + u(t) \right)$$

$$\left(-\frac{1}{2} \cos t + \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \sin t + 1 \right) u(t) = \frac{1}{2} (3 - \cos t + \sin t) u(t)$$

$$X(t) = \frac{1}{2} \sin t + u(t) - \frac{1}{2} \int_0^t \sin t \, dt \quad X(t) = \frac{1}{2} \sin t + u(t) - \frac{1}{2} (\cos t) \Big|_0^t$$

$$= \left(\frac{1}{2} \sin t + 1 + \frac{1}{2} \cos t - \frac{1}{2} \right) u(t)$$

$$X(t) = \frac{1}{2} (\sin t + \cos t + 1) u(t)$$

4. حل المعادلات التكاملية:

نعرف المعادلة التكاملية لدالة ما $Z(t)$ بأنها علاقة تحوي الدالة $Z(t)$ ومشتقاتها المختلفة وتكامل تلك الدالة مع غيرها من 0 إلى t مثل

$$F(t)Z(t) + \alpha \int_0^t \beta(t, \theta) Z(\theta) d\theta = F(t) \quad \text{المعادلة:}$$

تسمى الدالة $\mu(t, \theta)$ نواة المعادلة التي تسمى بمعادلة فولتيرا أما إذا كان

$$F(t)Z(t) + \alpha \int_0^t \beta(t, \theta) Z(\theta) d\theta = F(t) \quad \text{شكل المعادلة:}$$

حيث a, b ثوابت و $F(t)$ كما في المعادلة السابقة دالة معلومة فإن هذه

المعادلة تدعى بمعادلة فرد هولم من المعادلات التكاملية الهامة المعادلة

$$Z(t) = F(t) + \int_0^t \beta(t - \theta) Z(\theta) d\theta \quad \text{الخاصة التالية:}$$

وتدعى معادلة فولتيرا من النوع الثاني أما إذا كان لها الشكل:

$$F(t) = \int_0^t \beta(t - \theta) Z(\theta) d\theta$$

فدعى معادلة فولتيرا من النوع الأول.

إذا طبقنا تحويل لابلاس على معادلتى فولتيرا نجد على الترتيب:

$$\bar{Z}(s) = \frac{\bar{F}(s)}{1 - \bar{\beta}(s)}$$

$$\bar{Z}(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{\beta}(s)} \quad \text{وكذلك :}$$

$$\bar{Z}(s) = Lp[Z(t)] \quad \text{و} \quad \bar{\beta}(s) = Lp[\beta(t)] \quad \text{حيث}$$

$$\bar{F}(s) = Lp[F(t)]$$

تطبيق (12):

أوجد حل المعادلتين التكمليتين التاليتين:

$$Chf = \int_0^t e^{3(t-v)} z(v) dv$$

$$Z(t) - \int_0^t \sin(t-v) Z(v) dv = \sin t$$

الحل : لحل المعادلة الأولى نطبق تحويل لابلاس فنجد:

$$Lp[Chf] = Lp\left[\int_0^t e^{3(t-v)} z(v) dv\right]$$

$$\frac{s}{s^2 - 1} = \frac{1}{s - 3} \bar{Z}(s)$$

$$Z(s) = \frac{s(s-3)}{s^2-1} = \frac{s^2}{s^2-1} - 3 \frac{s}{s^2-1}$$

$$= \frac{s^2-1+1}{s^2-1} - 3 \frac{s}{s^2-1}$$

$$\tilde{Z}(s) = 1 + \frac{1}{s^2-1} - 3 \frac{s}{s^2-1}$$

$$Z(t) = (1 + \text{Sht} - 3\text{Cht}) u(t)$$

وإذا طبقنا التحويل على المعادلة الثانية: $Z(s) = \frac{1}{s^2+1}$

$$\tilde{Z}(s) = \frac{(s^2+1-1)}{(s^2+1)} = \frac{1}{s^2+1} \Rightarrow \tilde{Z}(s) = \frac{1}{s^2} \Rightarrow Z(t) = t u(t)$$

تحويل Z وعلاقته بتحويل لابلاس (Z-Transform):

تعريف (5):

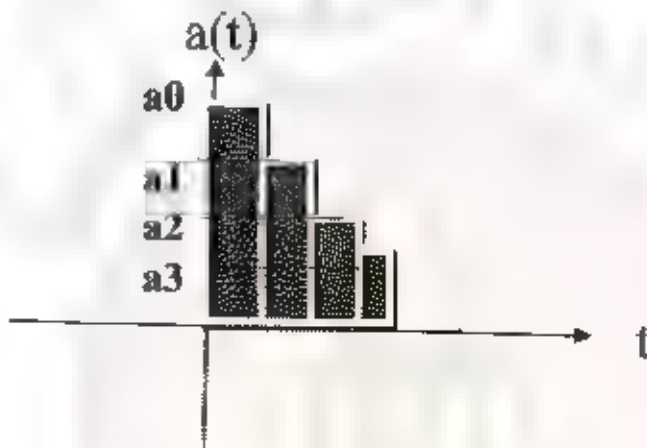
لنكن $\{a_n\}$ متوالية أعداد عقدية نعرف تحويل Z لـ $\{a_n\}$

$$A(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n Z^{-n} \quad \text{كما يلي:}$$

حيث Z متحول عقدي. إن هذا التحويل موجود وهو سلسلة لورانت وهي مقاربة من أجل $|Z| > 1$. يرتبط هذا التحويل مع تحويل لابلاس بالعلاقة التالية:

$$e^{st} \rightarrow z \quad \text{أي تبديل} \quad A(z) = \left\{ \frac{s}{1-e^{-s}} \text{Lp}[a(t)] \right\}_{e^{st} \rightarrow z}$$

فلاحظ أن $a(t) = a_n$ من أجل $n < t < n+1$ حيث $n = 0, 1, 2, \dots$



$$a(t) = a_0[u(t) - U(t-1)] + a_1[U(t-1) - U(t-2)] \\ + a_2[U(t-2) - U(t-3)] + \dots$$

وبأخذ تحويل لابلاس نجد :

$$\begin{aligned}
 Lp[a(t)] &= a_0 \frac{1-e^{-s}}{s} + a_1 \frac{e^{-s}}{s} + a_2 \frac{e^{-2s}}{s} + \dots \\
 &= a_0 \left(\frac{1-e^{-s}}{s} \right) + a_1 e^{-s} \left(\frac{1-e^{-s}}{s} \right) \\
 &\quad + a_2 e^{-2s} \left(\frac{1-e^{-s}}{s} \right) + a_3 e^{-3s} \left(\frac{1-e^{-s}}{s} \right) + \dots \\
 &= \left(\frac{1-e^{-s}}{s} \right) \sum_{n=0}^{\infty} a_n e^{-ns} \\
 \sum_{n=0}^{\infty} a_n e^{-ns} &= \frac{s}{1-e^{-s}} Lp[a(t)]
 \end{aligned}$$

بفرض $Z = e^{-s}$ حيث $|Z| < 1$

$$\begin{aligned}
 \sum_{n=0}^{\infty} a_n Z^n &= \left\{ \frac{s}{1-Z} Lp[a(t)] \right\}_{Z=e^{-s}} \\
 A(Z) &= \left\{ \frac{s}{1-Z} Lp[a(t)] \right\}_{Z=e^{-s}}
 \end{aligned}$$

وهو المطلوب.

تمارين محلولة

1. احسب لابلاس الدالة:

$$F(t) = \begin{cases} 2 & 0 < t < 4 \\ 0 & \text{other ways} \end{cases}$$

الحل : نأخذ لابلاس الدالة: $Lp[F(t)] = \int_0^{\infty} e^{-st} F(t) dt$

$$= \int_0^4 e^{-st} (2) dt + \int_4^{\infty} e^{-st} (0) dt$$

$$= -\frac{2}{s} e^{-st} \Big|_0^4 = \frac{1 - 2e^{-4s}}{s}$$

2. احسب لابلاس الدالة:

$$F(t) = 4e^{3t} + \sin \frac{t}{3} + \cos 4t \quad t > 0$$

الحل : نأخذ لابلاس الطرفين: $Lp[F(t)] = \frac{4}{s-3} + \frac{1}{3} \frac{1}{s^2 + 9} + \frac{s}{s^2 + 16}$ 3. احسب لابلاس الدالة: $f(t) = t^2 e^{4t}$ الحل : نأخذ لابلاس الطرفين: $Lp[F(t)] = Lp[t^2]_{s \rightarrow s-4} = \frac{2}{(s-3)^3}$ 4. احسب لابلاس الدالة: $F(t) = t^2 \cos t U(t)$

الحل : لدينا الدالة : $F(t) = t^2 \cos t$

نأخذ لابلاس الطرفين : $Lp[(-t)^n F(t)u(t)] = F(s)_{(n)}$

نطبق خاصية الاشتقاق : $Lp[t^2 \cos t(t)] = Lp[\cos t]' = \left(\frac{S}{s^2 + 1} \right)'$

$$= \left[\frac{s^2 + 1 - 2s^2}{(s^2 + 1)^2} \right] = \left[\frac{1 - s^2}{(1 + s^2)^2} \right]$$

$$= \frac{-2s(1 + s^2)^2 - 2(2s)(1 + s^2)(1 - s^2)}{(1 + s^2)^4}$$

$$= \frac{-2s - 2s^3 - 4s + 4s^3}{(1 + s^2)^3} = \frac{2s^3 - 4s}{(1 + s^2)^3} = \frac{2s(s^2 - 2)}{(1 + s^2)^3}$$

5. أوجد لابلاس الدالة الدورية : $F(t) = \begin{cases} S \sin t & 0 < t < \pi \\ 0 & \pi < t < 2\pi \end{cases}$

الحل : نلاحظ أن دور الدالة $T_0 = 2\pi$

$$Lp[F(t)] = \frac{\int_0^{2\pi} e^{-st} F(t) dt}{1 - e^{-2\pi s}} = \frac{\int_0^{\pi} e^{-st} S \sin t dt}{1 - e^{-2\pi s}} \quad \text{نأخذ لابلاس الدالة :}$$

$$I = \int_0^{\pi} e^{-st} S \sin t dt \quad \text{نأخذ التكامل التالي :}$$

و نكامل بالتجزئة : $du = \cos t \, dt$ $u = \sin t$

$$e^{-st} \, dt = dv \quad v = -\frac{1}{s} e^{-st}$$

$$I = -\left. \frac{e^{-st} \sin t}{s} \right|_0^{\infty} + \frac{1}{s} \int_0^{\infty} e^{-st} \cos t \, dt$$

$$I_1 = \int_0^{\infty} e^{-st} \cos t \, dt$$

$u_1 = \cos t$ $du_1 = -\sin t \, dt$

$$e^{-st} \, dt = dv \quad v = -\frac{1}{s} e^{-st}$$

$$I_1 = \cos t e^{-st} \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{s} \int_0^{\infty} e^{-st} \sin t \, dt$$

$$I_1 = e^{-s\infty} + \frac{1}{s} I$$

$$I_1 = \frac{1}{s} \left[e^{-s\infty} + \frac{1}{s} I \right] = \frac{e^{-s\infty}}{s} + \frac{1}{s^2} I$$

$$I \left(\frac{s^2 + 1}{s^2} \right) = \frac{e^{-s\infty}}{s} + \frac{1}{s^2} I \Rightarrow I = \frac{s(e^{-s\infty})}{s^2 + 1}$$

$$Lp[f(t)] = \frac{s(e^{-s\infty} - 1)}{(s^2 + 1)(1 - e^{-2s\infty})} : \text{معوض } I \text{ في لابلاس الدالة}$$

$$Lp[F(t)] = \frac{-S}{(s^2 + 1)(1 + e^{-t\pi})}$$

6. احسب التكاملين التاليين بواسطة تحويل لابلاس:

أولاً: التكامل التالي :

$$I_1 = \int_0^{\infty} t e^{-3t} \cos t \, dt$$

الحل : نلاحظ أن : $I_1 = Lp[t \cos t \, u(t)]_{s=3}$

اعتماداً على لابلاس مشتقة دالة :

$$I_1 = \left\{ \left[\frac{S}{s^2 + 1} \right] \right\}_{s=3}$$

$$I_1 = \frac{s^2 + 1 - 2s^2}{(s^2 + 1)^2} \Big|_{s=3} = \frac{1 - 25}{676} :$$

$$I_1 = \frac{24}{676} = \frac{6}{169}$$

$$I_2 = \int_0^{\infty} \frac{e^{-t} - e^{-3t}}{t} \, dt = Lp \left[\frac{e^{-t} - e^{-3t}}{t} \right]_{s=0}$$

ثانياً : التكامل التالي :

$$= \left\{ \int_0^{\infty} Lp[e^{-t} - e^{-3t}] \, ds \right\}_{s=0}$$

$$= \left\{ \int_s^{\infty} \left(\frac{1}{s+1} - \frac{1}{s+3} \right) ds \right\}_{s=0}$$

$$= \left\{ \ln \frac{s+1}{s+3} \right\}_{s=0}^{\infty}$$

$$f_2 = -\ln \frac{1}{3} = \ln 3$$

7. حل المعادلة التفاضلية التالية بواسطة تحويل لابلاس:

$$Z''(t) + Z'(t) + Z(t) = u(t)$$

$$Z(0) = Z'(0) = 2 \quad \text{حيث}$$

الحل :

$$Lp[Z''] + Lp[Z'] + Lp[Z] = \frac{2}{s}$$

نستخدم خاصية الاشتقاق :

$$s^2 Z(s) - sZ(0) - Z'(0) + sZ(s) - Z(0) + Z(s) = \frac{2}{s}$$

$$\tilde{Z}(s)(s^2 + s + 1) = \frac{2}{s} + 2s + 4$$

$$\tilde{Z}(s) = \frac{2}{s(s^2 + s + 1)} + \frac{2s}{s^2 + s + 1} + \frac{4}{s^2 + s + 1}$$

$$\frac{2}{s(s^2 + s + 1)} = \frac{A}{s} + \frac{Bs + C}{s^2 + s + 1}$$

بالمطابقة نتعين الثوابت $A=2; B=2, C=-2$

$$\frac{2}{s(s^2+s+1)} = \frac{2}{s} - \frac{2s+2}{s^2+s+1}$$

$$= \frac{2}{s} - 2 \frac{s+1}{s^2+s+\frac{1}{4}+\frac{1}{4}+1} = \frac{2}{s} - 2 \frac{s+\frac{1}{2}+\frac{1}{2}}{\left(s+\frac{1}{2}\right)^2+\frac{3}{4}}$$

نصلح المقدار بحيث يصبح جاهزاً لتطبيق لابلاس العكسي للطرفين :

$$= \frac{2}{s} - 2 \frac{s+\frac{1}{2}}{\left(s+\frac{1}{2}\right)^2+\frac{3}{4}} = 2 \frac{\frac{\sqrt{3}}{2}}{\left(s+\frac{1}{2}\right)^2+\frac{3}{4}}$$

نأخذ لابلاس العكسي للطرفين :

$$Lp^{-1} \left[\frac{2}{s(s^2+s+1)} \right] = U(t) + \left(2 \cos \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} - \frac{1}{\sqrt{3}} \sin \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} \right) u(t)$$

$$\left[1 - 2 \cos \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} - \frac{1}{\sqrt{3}} \sin \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} + 2 \cos \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} + 2\sqrt{3} \sin \frac{\sqrt{3}}{2} te^{-\frac{t}{2}} \right] U(t)$$

فالحل الخاص للمعادلة التفاضلية المعطاة هو:

$$Z(t) = \left[1 + \left(2\sqrt{3} - \frac{1}{\sqrt{3}} \right) \sin \frac{\sqrt{3}}{2} + e^{-\frac{t}{2}} \right] u(t)$$

8. احسب تحويل لابلاس العكسي للدالة:

$$\tilde{F}(s) = \frac{4s + 12}{s^2 + 8s + 16} = \frac{4(s + 3)}{(s + 4)^2}$$

نفرق الكسر :

$$\tilde{F}(s) = \frac{A_0}{(s + 4)^2} + \frac{A_1}{s + 4}$$

$$A_0 = \lim_{s \rightarrow -4} (s + 4)^2 \tilde{F}(s) = \frac{4(-4 + 3)}{1} = 4$$

$$A_1 = \lim_{s \rightarrow -4} \left[(s + 4)^2 \tilde{F}(s) \right]' = 4$$

$$\tilde{F}(s) = \frac{4}{s + 4} + \frac{4}{(s + 4)^2}$$

نأخذ لابلاس العكسي للطرفين :

$$\begin{aligned} F(t) &= Lp^{-1} \left[\frac{4}{s + 4} \right] + 4 Lp^{-1} \left[\frac{1}{(s + 4)^2} \right] \\ &= (4e^{-4t} - 4te^{-4t})u(t) \end{aligned}$$

9. حل جملة المعادلتين التاليتين :

$$Z'(t) = 2Z(t) - 3X(t)$$

$$X'(t) = X(t) - 2Z(t)$$

الحل : بأخذ تحويل لابلاس للمعادلة الأولى :

$$Lp[Z'(t)] = 2Lp[Z(t)] - 3Lp[X(t)]$$

$$Lp[X'(t)] = Lp[X(t)] - 2Lp[Z(t)]$$

$$s \bar{Z}(s) - Z(0) - 2 \bar{Z}(s) + 3 \bar{Z}(s) = 0$$

$$(s-2) \bar{Z}(s) + 3X(s) = 8$$

كذلك بأخذ تحويل لابلاس للثانية :

$$s \bar{X}(s) - X(0) = \bar{X}(s) - 2 \bar{Z}(s)$$

$$(s-1) \bar{X}(s) + 2 \bar{Z}(s) = 3$$

كنحل المعادلتين الجبريتين بـ $X(s), Z(s)$ فنجد :

$$Z(s) = \frac{8s}{s^2} - \frac{17}{3s-4} = \frac{8s}{(s-4)(s+1)}$$

$$X(s) = \frac{3s}{s^2} - \frac{22}{3s-4} = \frac{3s}{(s-4)(s+1)}$$

$$X(s) = \frac{A}{s-4} + \frac{B}{s+1} \quad A = -2 \quad B = 5$$

نأخذ لابلاس العكسي للطرفين :

$$X(t) = (-2e^{4t} + 5e^{-t}) u(t)$$

$$\bar{Z}(s) = \frac{C}{s-4} + \frac{D}{s+1} \quad C = 3 \quad D = 5$$

$$Z(t) = (3e^{4t} + 5e^{-t}) u(t) \quad \text{نأخذ لابلاس العكسي للطرفين :}$$

إن $Z(t)$ و $X(t)$ هما حل جملة المعادلتين .

10 . حل المعادلة التكاملية التالية: $Z(t) - 2 \int_0^t e^{-(t-v)} \sin v dv = t$

الحل : $Lp[Z(t)] - 2 \frac{1}{s+1} \cdot \frac{1}{s^2+1} = \frac{1}{s^2}$

$$Lp[Z(t)] = \frac{2}{(s+1)(s^2+1)} + \frac{1}{s^2}$$

نأخذ لابلاس العكسي للطرفين :

$$Z(t) = 2 \int_0^t e^{-t-u} \sin(t-u) du + t$$

$$= 2I + t$$

$$I = \int_0^t e^{-t-u} \sin(t-u) du$$

وبحساب التكامل I بالتجزئة مرتين نجد:

$$I = \frac{e^{-t}}{2} - \frac{(S \sin t + C \cos t)}{2}$$

$$Z(t) = \left[t + e^{-t} - (S \sin t + C \cos t) \right] u(t)$$

وهو الحل الخاص للمعادلة التكاملية المعطاة .

الباب الثالث

9. المعادلات التفاضلية الحرة من المرتبة الثانية

وطرق حلها (المعادلات ذات النمط الزائدي)

10. المعادلات ذات النمط المكافئي

11. المعادلات ذات النمط الناقصي



الفصل التاسع

المعادلات التفاضلية الجزئية من المرتبة الثانية

Partial differential equations of Second order

مقدمة:

إن موضوعات هذا الفصل ترتبط ارتباطاً وثيقاً بدراسة مختلف العمليات الفيزيائية التي تدرس مصوعات نظرية المرونة والكهرديناميك وغيرها من المسائل التي تشارك بالجور وتختلف في نطاق التطبيق.

تعتبر المعادلات التفاضلية الجزئية معادلات رياضية فيزيائية وحلها الرياضي هو حل للمسائل الفيزيائية والهندسية الميكانيكية والكهربائية.

سوف نعرف المعادلات التفاضلية الجزئية ثم نصنفها ونضرب أمثلة على أنواع شهيرة منها ندرس بعضها بالتفصيل والبعض الآخر بإيجاز.

تعريف (1):

المعادلة التفاضلية الجزئية بمتغيرين مستقلين: هي علاقة تربط بين دالة لمحولين $U(x, y)$ ومشتقاتها الجزئية من المرتبة الثانية كما يلي :

$$F(U(x, y), U_x, U_y, U_{xx}, U_{xy}, U_{yy}) = 0$$

إن المشتقات الجزئية للدالة $U(x, y)$ من المرتبة الأولى والثانية على الترتيب.

يمكن تعميم هذا التعريف على دوال بأكثر من متحولين مستقلين.

$$F(U(x,y), U_x, U_y, U_{xx}, U_{xy}, U_{yy}) = 0 \quad (1)$$

إذا كان شكل المعادلة هو التالي:

$$AU_{xx} + 2BU_{xy} + CU_{yy} + F(x,y, U(x,y), U_x, U_y) = 0$$

نسمى (1) معادلة خطية بالنسبة لمشتقات المتحولين x, y حيث إن المعاملات A, B, C تابعة للمتحولين x, y وعلى المشتقات الجزئية دعيت المعادلة معادلة شبه خطية.

كما نسمى (1) معادلة خطية بشكل عام إذا كانت خطية بالنسبة للمشتقات من الرتب العليا وبالنسبة للتابع U ومشتقاته الأولى كما في المعادلة التالية:

$$AU_{xx} + 2BU_{xy} + CU_{yy} + A_1 U_x + B_1 U_y + C U(x,y) + D = 0 \quad (2)$$

حيث المعاملات جميعها دوال للمتحولين x, y فقط ، وعندما تكون المعاملات في (2) غير متعلقة بالمتحولين x, y نسمى المعادلة خطية بأمثال ثابتة وإذا انعدم D سميت معادلة متجانسة.

إن جوهر الحل هو إمكانية تحويل المعادلة التفاضلية الجزئية إلى معادلة تفاضلية جزئية بسيطة وفق تحويل ما (له تحويل عكسي) غير شاذ. لن ندخل كثيراً في هذا الملحق وسوف نعتبر أن هذا التحويل معروف لدينا.

مثال (1):

بين نوع ومرتبة المعادلة التفاضلية فيما يلي :

$$1. \quad U_{xx} + 2xU_{xy} + y^2U_{yy} + 2_1 U_x + 6_1 U_y + 3 U(x,y) + 12xy = 0$$

$$2. \quad U_{xx} + 2U_{xy} + 9U_{yy} + 4_1 U_x + xy = 0$$

$$3. \quad 3U_{xx} + 3U_{yy} + 7_1 U_x + U_y + U(x,y) = 0$$

الحل :

1. المعادلة الأولى تفاضلية جزئية مرتبة ثانية غير متجانسة وذات أمثال متغيرة .

2. المعادلة الثانية تفاضلية جزئية مرتبة ثانية غير متجانسة ذات أمثال ثابتة .

3. المعادلة الأولى تفاضلية جزئية مرتبة ثانية متجانسة وذات أمثال ثابتة .

المعادلات التفاضلية الجزئية من المرتبة الثانية والنمط الزائدي

يصادفنا هذا النمط من المعادلات عند دراسة الكثير من المسائل الفيزيائية المتعلقة بالاهتزازات وأبسط أشكال هذا النمط هو :

$$U_{xx} - U_{yy} = 0 \Rightarrow U_{xx} = U_{yy}$$

هذا النمط يمثل اهتزاز خيط مرن في مستو شاقولي.

صياغة المسائل الحدية:

أ - معادلة اهتزاز خيط مرن في مستوى شاقولي

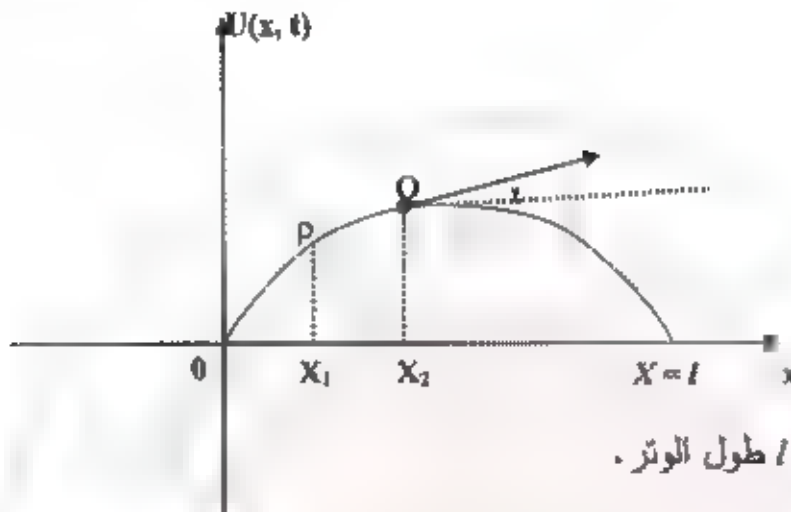
لندرس هذه المسألة في المستوي $(x, U(x, t))$ حيث يمثل x محور الفواصل الذي ينطبق عليه الخيط ومحور الترتيب $U(x, t)$ الذي يتم وفقه (ووفقه فقط) اهتزاز حركة مستوية شاقولية .

نفرض الشروط التالية :

- 1 . الخيط متجانس له كتلة واحدة في واحدة الطول .
- 2 . قابل للانثناء .
- 3 . الحركة تتم في المستوي (x, u) و شاقولية فقط .
- 4 . نصف الحركة بالدالة $U(x, t)$ حيث t هو الزمن و x الفاصلة .

ملاحظة (1)

نقول إن الخيط قابل للانثناء إذا كانت قوى الشد الناتجة عن الاهتزاز بالخيط ذات محصلة مماسية فقط وهذا يعني أن الوتر (الخيط) لا يقاوم الانثناء ، و يمكن أن نحسب قوى الشد الناتجة عن الاهتزاز (الاهتزازات صغيرة) وفق قانون هوك الذي يهمل عند استخدامه مربع السرعة $(\dot{x}/x)^2$ بالمقارنة مع الواحد الصحيح .



وحيث l طول الوتر .

نحسب الاستطالة التي تحدث بالوتر (جزء الوتر pQ) اعتماداً على ما سبق.

إن طول القوس في جزء المسقط $x_1 x_2$ يعطى بالعلاقة:

$$\delta = x \int_1^2 \sqrt{1 + U_x^2} dx \approx x_2 - x_1 = \Delta x$$

أي بشكل آخر يمكن أن نعد $x_2 - x_1 = \delta$ وفق هذا الاصطلاح لا تحدث استطالة لجزء الوتر المهتز في أثناء عملية الاهتزاز.

وحسب قانون هوك ينتج أن مقدار الشد في كل نقطة غير متعلق بالزمن وهو لا يعتمد على الفاصلة x أي:

$$T(x) = T_0 = \text{const}$$

لنرمز بالرمزين T_x, T_y لمسقطي قوى الشد على محور السينات ومحور الترتيب أي:

$$T_x(x) = T(x) \cos \alpha \approx \frac{T(x)}{\sqrt{1+U_x^2}} \approx T(x)$$

$$T_y(x) = T(x) \sin \alpha \approx T(x) g \alpha \approx T(x) U_x$$

حيث α زاوية صغيرة وهي زاوية المماس مع محور الفواصل للمحني $U(x, t)$.

لندرس القوى المؤثرة على الجزء $\Delta x = x_2 - x_1$ تؤثر على هذا الجزء قوى الشد وقوى خارجية وقوى القصور الذاتي وبما أنه لا يوجد حركة أفقية لهذا فإن محصلة مساقط هذه القوى الأفقية معدومة وحسب افتراضنا فإن الحركة شاقولية على امتداد المحور $U(x, t)$ ولهذا يكون:

$$T(x_2) - T(x_1) = T_x(x_2) - T_x(x_1)$$

$$T(x) = T_0 \quad \text{أي}$$

وحسب القانون الثاني لنيوتن القائل بأن محصلة القوى المؤثرة تساوي إلى مضروب الكتلة المتحركة بالتسارع يمكننا استنتاج معادلة اهتزاز الوتر.

إن مركبة كمية الحركة جزء الوتر Δs على المحور U تساوي:

$$\int_{x_1}^{x_2} U_t(s, t) \rho(s) ds$$

حيث ρ الكثافة الخطية للوتر.

إن التغير في كمية الحركة خلال الفترة الزمنية $t_1 - t_2 - \Delta t$ أي:

$$\int_{t_1}^{t_2} \rho(\varepsilon) [U_1(\varepsilon, t_2) - U_1(\varepsilon, t_1)] d\varepsilon$$

يساوي دفع قوة الشد أي:

$$T_0 U_1|_{x=x_2} - T_0 U_1|_{x=x_1}$$

لهذا فإن:

$$\int_{t_1}^{t_2} [U_1(\varepsilon, t_2) - U_1(\varepsilon, t_1)] \rho(\varepsilon) d\varepsilon =$$

$$\int_{x_1}^{x_2} T_0 [U_x(x, t_2) - U_x(x, t_1)] dx + \int_{t_1}^{t_2} \int_{x_1}^{x_2} F(\varepsilon, \tau) d\varepsilon d\tau \quad (3)$$

حيث $F(\varepsilon, \tau)$ تابع كثافة القوى الخارجية الخطية (المفترض أن هذه الدالة مستمرة مع τ على طول الحيط l) ولانتقل إلى المعادلة التفاضلية نفترض استمرار المشتقات الثانية للدالة $U(x, t)$ التي تأخذ العلاقة الأخيرة.

بعد تطبيق مبرهنة القيمة الوسطى مرتين نحصل على الصورة التالية:

$$U_{xx}(\varepsilon^{**}, t^{**}) \rho(\varepsilon^{**}) \Delta \varepsilon =$$

$$[T_0 U_{xx}(\varepsilon^{**}, t^{**}) + F(\varepsilon^{***}, t^{***})] \Delta \varepsilon$$

حيث:

$$\varepsilon^*, \varepsilon^{**}, \varepsilon^{***} \in (x_1, x_2)$$

$$t^*, t^{**}, t^{***} \in (t_1, t_2)$$

وبعد الاختصار وأخذ النهايات نحصل على:

$$T_0 U_{xx} = \rho U_{tt} - F(x, t)$$

وعندما تكون ρ ثابتة نكتب:

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} + f(x, t)$$

$$a = \sqrt{\frac{T_0}{\rho}} \quad f(x, t) = \frac{1}{\rho} F(x, t) \quad \text{حيث إن :}$$

وأن الدالة f هي كثافة القوة منسوبة لوحدة الكتل.

وعند انعدام القوى الخارجية نحصل على المعادلة من النمط الزائدي:

$$U_{tt} = a^2 U_{xx}$$

وهي معادلة اهتزاز وتر لا يتعرض لقوى خارجية .

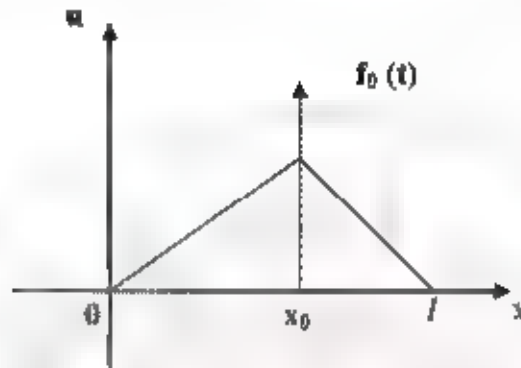
ملاحظة (2):

فيما سبق افترضنا أن الدوال المستخدمة تقبل الاشتقاق مرتين ولكن هذا

لا يعني عدم وجود دوال لا تقبل الاشتقاق مرتين وتحقق هذه المعادلات.

إذا أثرت قوة مركزية $f_0(t)$ في النقطة x_0 حيث $x_0 < x_1 < x_2$

كما في الشكل:



فإن المعادلة (3) تكتب

$$\int_{\Omega} \rho(\varepsilon) [U_\varepsilon(x_2) - U_\varepsilon(x_1)] dx = \int_0^2 \int_0^2 \rho(\varepsilon) dx dt =$$

$$\int_0^2 T_0 [U_\varepsilon(x_2, \tau) - U_\varepsilon(x_1, \tau)] d\tau + \int_0^2 f_0(\tau) d\tau$$

وحيث إن سرعات نقط الوتر محدودة فإن التكاملين في الطرف الأيسر من العلاقة الأخيرة يزولان إلى الصفر عندما:

$$x_2 \rightarrow x_0 \Rightarrow x_1 \rightarrow x_0$$

$$\int_0^2 T_0 [U_\varepsilon(x_0+0, \tau) - U_\varepsilon(x_0-0, \tau)] d\tau$$

لهذا نجد:

$$= - \int_0^2 f_0(\tau) d\tau$$

وحسب مبرهنة القيمة الوسطى والاختصار على Δt (الاحتمالي) والانتقال

$$U_x(x, t) \Big|_{x_0-0}^{x_0+0} = -\frac{1}{T_0} f_0(t) \quad \text{إلى النهايات:}$$

أي أن المشتقات الأولى تنقطع في نقطة تأثير القوة المركزية ولا يكون للمعادلة التفاضلية معنى وبالتالي يكون :

$$U_x(x_0+0, t) - U_x(x_0-0, t) = -\frac{1}{T_0} f_0(t)$$

وهذا يعبر عن مقدار التوتر في x_0 المعتمد على قوى الشد T_0 والقوة المركزية $f_0(t)$.

ب. معادلة الاهتزاز الطولية للقضبان والأوتار

إن المعادلات الواصفة للاهتزازات الطولية للأوتار والقضبان و النوايض لها صورة واحدة ، ولهذا سندرس اهتزاز قضيب طوله l ($0 < x < l$) منطبق على محور الفواصل ox ويمكن وصف اهتزازة بالدالة $U(x, t)$ في اللحظة t وفي النقطة ذات الفاصلة x عندما نحصل على إزاحة في هذه النقطة فتحصل حالة اهتزاز طولي على طول القضيب تساوي $x + U(x, t)$ (حسب قانون هوك ومتغيرات لاغرانج تصبح الفاصلة x التي كان النقطة المقابلة لها في وضع اتزان).

لحسب الاستطالة النسبية لعنصر القضيب ذي الطول Δx حيث إن بدايته $(x, U(x, t))$ ونهايته $(x + \Delta x, U(x + \Delta x, t))$.

إن مقدار هذه الاستطالة يساوي:

$$\frac{[\Delta x + U(x + \Delta x, t)] - [\Delta x + U(x, t)]}{\Delta x} \\ = \frac{\Delta U(x, t)}{\Delta x} = U_x(x + \theta \Delta x, t) \quad , \quad 0 \leq \theta \leq 1$$

وعندما $\Delta x \rightarrow 0$ نجد أن هذه الاستطالة النسبية تتحدد فقط بالدالة $U_x(x, t)$.

بفرض أن: $k(x)$ عامل المرونة (عامل يونغ) وتطبيق نظرية تغير كمية

$$\text{الحركة نجد:} \quad \int_{x_1}^{x_2} [U_t(x, t_2) - U_t(x, t_1)] \rho(x) dx =$$

$$\int_{x_1}^{x_2} k(x_2) U_x(x_2, \tau) - k(x_1) U_x(x_1, \tau) d\tau + \int_{x_1}^{x_2} \int_{t_1}^{t_2} F(x, \tau) dx d\tau$$

حيث إن $F(x, t)$ دالة كثافة القوة الخرجية في واحدة الطول.

وعند الانتقال إلى النهايات أي: $\Delta t \rightarrow 0$, $\Delta x \rightarrow 0$

وتطبيق مبرهنة القيمة الوسطى نجد: $[K(x)U_x] = \rho U_{tt} - F(x, t)$

وعندما يكون القضيب متجانساً أي $k(x)$, $\rho(x)$ ثوابت نجد:

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} + \frac{F(x, t)}{\rho}$$

حيث $a = \sqrt{\frac{k}{\rho}}$ وهي معادلة تفاضلية جزئية مرتبة ثانية .

ج . معادلة اهتزاز خيط دون وجود قوس خارجية

هي حركة اهتزاز خيط مرن مثبت الطرفين طوله l يهتز في مستوى شاقولي ويزاح عن وضع توازنه في لحظة البدء $t=0$ ويترك بعدها حراً سوف نفترض تحقيق الشروط الآتية:

1 . الخيط متجانس له كتلة واحدة في واحدة الطول.

2 . ثقل الخيط مهمل.

3 . الاهتزاز شاقولي فقط.

لنبحث عن القوى المؤثرة على حركة الخيط (على طول l من الخيط حيث $M_1 M_2 = \Delta l$) ولكي T_1, T_2 قوى الشد عند M_1, M_2 على الترتيب وبما أن حركة الخيط شاقولية فقط إذاً مسقطا قوى الشد على المحور ox متعاكسان مباشرة أي:

$$T_1(x) \cos \alpha, T_2(x) \cos \beta$$

$$T_1(x) \cos \alpha = T_2(x) \cos \beta = T \quad \text{بحقن:$$

(متساويان بالقيمة المطلقة).

أما المسقطان الشاقوليان فهما: $T_1 \sin \alpha, T_2 \sin \beta$

فلهما محصلة وهي: $T_2 \sin \beta - T_1 \sin \alpha$

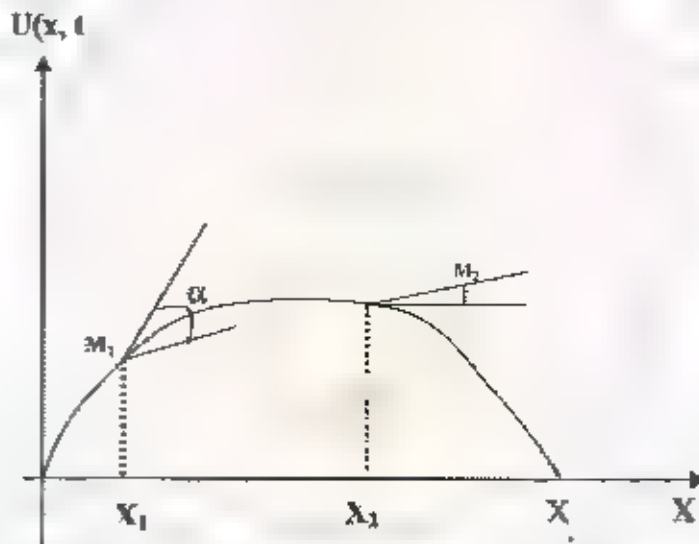
ومحصلة القوى المؤثرة على Δl هي المحصلة السابقة وحسب قانون

$$\vec{F} = m \vec{\Gamma} \quad \text{نيوتن بالتحريك فإن القوى تمثل بالمتجه}$$

حيث $\vec{\Gamma}$ التسارع و \vec{F} القوة .

$$T_2 \sin \beta - T_1 \sin \alpha = \rho \Delta x \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \quad \text{وبالإسقاط :}$$

حيث ρ كتلة واحدة الطول و دالة الاهتزاز $U(x, t)$ نقسم على T .



$$\frac{T_2 \sin \beta}{T_2 \cos \beta} - \frac{T_1 \sin \alpha}{T \cos \alpha} = \frac{\rho}{T} \Delta x \frac{\partial^2 U}{\partial t^2}$$

$$\overline{M_1 M_2} = \Delta l \approx \Delta x \quad \text{أي :}$$

$$ig\beta - igu = \rho \frac{\Delta x}{T} \frac{\partial^2 U}{\partial t^2}$$

$$ig\alpha = \frac{\partial U(x, t)}{\partial x} \quad \text{ومن معادلة الخيط نجد:}$$

$$ig\beta = \frac{\partial U(x + \Delta x, t)}{\partial x}$$

وبتبدل العلاقتين الأخيرتين في المعادلة السابقة نجد:

$$\frac{1}{\Delta x} \left[\frac{\partial U(x + \Delta x, t) - \partial U(x, t)}{\partial x} \right] = \frac{\rho}{T} \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

ويأخذ النهايات $\Delta x \rightarrow 0$

$$\frac{\partial^2 U(x, t)}{\partial t^2} = \frac{\rho}{T} \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \quad \text{أي}$$

حيث $a^2 = \frac{T}{\rho}$ وهي المعادلة السمط الرائد المطلوبة.

د. معادلة الاهتزازات الكهربائية في النواقل

ليكن التيار والكمون في موضع x ولحظة t وسطاء التيار في نقل

كهربائي ولنرمز لهما بالرمزين V, I على الترتيب.

لتطبق قانون أوم على جزء من ناقل طوله dx يمكننا كتابة ما يلي:

$$V_x dx = I R dx + I L dx$$

حيث R ، L هم المقاومة والتحريض الدائري في الناقل في واحدة الأطوال. وأما كمية الكهرباء المارة بالعنصر dx خلال تعير زمني dt

$$[I(x,t) - I(x+\Delta x,t)] dt = -I_x dx dt \quad \text{فهي:}$$

وهي تساوي مجموع كمية الكهرباء اللازمة لشحن العنصر dx وأما الكمية المفقودة نتيجة عدم العزل التام فهي:

$$C[V(x,t+\Delta t) - V(x,t)]dx + Gdxdt = [CV_t + GV]dxdt$$

حيث G, C معاملات السعة والتسرب الكهربائي في واحدة الأطوال علماً بأن: الكمية المفقودة متناسبة مع الكمون.

من المعادلات الثلاث الأخيرة حصل على:

$$\left. \begin{aligned} I_x + CV_t + GV &= 0 \\ V_x + LI_t + RI &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

والمعادلات الأخيرة تدعى معادلتى السرق ومنها يمكننا الحصول على معادلة واحدة تحدد الدالة I لنفضل المعادلة الأولى من (4) بالنسبة للمتحول x والثانية بالنسبة للزمن t بعد ضربها بالمتحول x وبالطرح

$$I_{xx} - GV_x - CL I_{tt} - CR I_t = 0 \quad \text{يفتح:}$$

(مع ثبات المعاملات) نعوض في المعادلة الثانية من (4) عن V_x فلحصل على:

$$I_{xx} = CL I_{tt} + (CR + GL) I_t$$

وبصورة مماثلة نحصل على معادلة الكمون:

$$V_{xx} = CLV_H + (CR + GL)V_t + GRV$$

وهما معادلتا البرق للتيار I والكمون V وبإهمال G, R نتوصل إلى:

$$V_H = a^2 V_{xx} \quad a = \sqrt{\frac{1}{LC}}$$

و هي معادلة تفاضلية جزئية من النمط الرائد .

الشروط الحدية والشروط الابتدائية

يلزمنا وضع شروط كافية لتحديد حل وحيد للمسألة الفيزيائية المطروحة وحسب معرفتنا فإن للمعادلات التفاضلية العادية والجزئية حلول لا نهائية من حيث العدد ولهذا يلزم وضع شروط إضافية لأجل وحدانية الحل وفي المعادلات التفاضلية العادية من المرتبة الثانية يمكننا إيجاد الحل بشكل وحيد إذا علمنا قيمة الدالة ومشتقها في لحظة البدء $t=0$ وتسمى مثل هذه المعائل بمسألة كوشي ويمكننا أن نصادف شروطاً أخرى فمثلاً في مسألة الميسنة تعطى قيمة الدالة الحل في نقطتين ويمكن للمعادلة التفاضلية الجزئية أن تعطى شروط إضافية مختلفة الصورة عما سبق.

لندرس مسألة بسيطة وهي مسألة اهتزاز وتر مثبت الطرفين. تكن $U(x, t)$ الدالة المعبرة عن الاهتزاز في وتر منطبق على المحور ox طول $(0 \leq x \leq l)$ مثبت الطرفين أي:

$$U(0,t) = U(l,t) = 0 \quad (5)$$

وحيث إن عملية الاهتزاز تعتمد على صورة الوتر الابتدائية (شكله في لحظة البدء) وتوزيع السرعة من تلك اللحظة $t=0$ لهذا يلزم معرفة:

$$\left. \begin{aligned} U(x, t_0) &= \varphi(x) \\ U_t(x, t_0) &= \psi(x) \end{aligned} \right\} \quad (6)$$

حيث $\varphi(x)$, $\psi(x)$ دالتان معروفتان.

إن الشروط المذكورة بالعلاقات (5), (6) تحددان تماماً حل معادلة

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} \quad \text{الاهتزاز ذات النمط الزائدي:}$$

أما إذا كان طرفا الوتر يتحركان وفق قانونا حركة ما فإن الشروط الحدية

$$\left. \begin{aligned} U(0,t) &= \mu_1(t) \\ U(l,t) &= \mu_2(t) \end{aligned} \right\} \quad (7) \quad \text{تأخذ الشكل:}$$

حيث $\mu_1(t)$, $\mu_2(t)$ دالتان معلومتان وتتصاع شروط ابتدائية وحدية بشكل مشابه لمسائل أخرى.

ملاحظة (3): إذا كان ما يهمنا هو دراسة الظاهرة خلال فترة زمنية صغيرة (بفرض أن تأثير الحدود غير جوهري) فإنه بدلاً من دراسة المسألة الكاملة ندرس المسألة اللانهائية بالشروط الابتدائية لمنطقة اللانهائية.

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} + F(x,t) \quad (8) \quad \text{فإذا كان المطلوب حل المعادلة:}$$

حيث $t > 0$, $-\infty < x < \infty$

فإن الشروط الابتدائية تصبح:

$$\left. \begin{aligned} U(x,0) &= \varphi(x) \\ U_x(x,0) &= \psi(x) \end{aligned} \right\} \quad -\infty < x < \infty$$

وتدعى المسألة عندها مسألة كوشي

وإذا كنا ندرس المسألة قرب أحد الحدود بحيث لا يكون هناك تأثير للنظام الحدي على الحدود الأخرى خلال فترة زمنية (الفترة التي نهما) فإننا نصل إلى صياغة مسألة وتر مطبق على المحور ox مثبت أحد الطرفين والطرف الآخر يمتد إلى ∞ أي أن الشروط الابتدائية تصبح:

$$\left. \begin{aligned} U(x,0) &= \varphi(x) & t < 0 \\ U_x(x,0) &= \psi(x) & 0 < x < \infty \end{aligned} \right\}$$

وعند ذلك يتحدد طابع الظاهرة باللحظات الزمنية البعيدة [يشكل كاف عن لحظة البدء] تحديداً تماماً بالشروط الحدية لأن تأثير الشروط الابتدائية يضعف مع مرور الزمن بفصل الاحتكاك.

تصادفنا هذه المسائل بكثرة خاصة عند وجود نظام حدي دوري يؤثر على وتر رناناً طويلاً وتصاغ مثل هذه المسائل (نوع شروط ابتدائية) كما يلي: ليكن المطلوب تعيين حل للمعادلة المدروسة (8) وفق الشروط الحدية (7) التالية :

$$\left. \begin{aligned} U(0,t) &= \mu_1(t) \\ U(l,t) &= \mu_2(t) \end{aligned} \right\}$$

حيث $t > -\infty$; $0 \leq x \leq l$ بنفس الطريقة تصاغ المسألة دون شروط ابتدائية لمستقيم نصف محدود.

المسألة العامة

إذا أردنا حل مسألة معقدة فمن الطبيعي أن نفكر في تحويل هذا الحل إلى حل مسألة أو مسائل أكثر سهولة ولهذا فإننا سوف نعرض عن حل المسألة الحدية العامة في صورة مجموع حلول لعدة مسائل حدية خاصة ولهذا لنفرض أن المعادلة:

$$\frac{\partial^2 U_i}{\partial x^2} = a^2 \frac{\partial^2 U_i}{\partial t^2} + f(x,t) \quad (9)$$

حيث: $i = 1, 2, \dots, n$, $t > 0$, $0 < x < l$

تحقق الشروط الإضافية التالية:

$$\left. \begin{aligned} U_i(0,t) &= \mu'_1(t), \quad U_i(l,t) = \mu'_2(t) \\ \frac{\partial U_i}{\partial t}(x,0) &= \psi(x), \quad U_i(x,0) = \phi'(x) \end{aligned} \right\}$$

من الواضح أن الدالة: $U^0(x,t) = \sum_{i=1}^n U_i(x,t) + f^0(x,t)$

تحقق المعادلة (9) بافتراض تحقق الشروط الإضافية التي أطرافها اليمنى هي النوال:

$$\mu_k^{(n)}(t) = \sum_{i=1}^n \mu_k^i(t) \quad k=1,2$$

$$\varphi^{(0)}(x) = \sum_{i=1}^n \varphi^i(x)$$

$$\psi^{(n)}(x) = \sum_{i=1}^n \psi^i(x)$$

أي أن حل المسألة الحدية العامة:

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} + f(x,t) \quad 0 < x < l, \quad t > 0$$

وضمن الشروط:

$$\left. \begin{aligned} U(0,t) &= \mu_1(t) \\ U(l,t) &= \mu_2(t) \\ U(x,0) &= \varphi(x) \\ U_t(x,0) &= \psi(x) \end{aligned} \right\}$$

يمكن أن يعبر عنه في صورة المجموع.

$$U(x,t) = U_1(x,t) + U_2(x,t) + U_3(x,t) + U_4(x,t)$$

حيث U_1, U_2, U_3, U_4 حلول المسائل الحدية التالية:

$$\frac{\partial^2 U_l}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 U_l}{\partial x^2} \quad l=1,2,3$$

$$\frac{\partial^2 U_4}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 U_4}{\partial x^2} + f(x,t)$$

وفق الشروط التالية:

$$U_1(0, t) = 0, U_1(l, t) = 0, U_1(x, 0) = \varphi(x)$$

$$\frac{\partial U_1(x, 0)}{\partial t} = \psi(x)$$

$$U_2(0, t) = \mu_1(t), U_2(l, t) = 0, U_2(x, 0) = 0$$

$$\frac{\partial U_2(x, 0)}{\partial t} = 0$$

$$U_3(0, t) = 0, U_3(l, t) = 0, U_3(x, 0) = \varphi(x)$$

$$\frac{\partial U_3(x, 0)}{\partial t} = 0$$

$$U_4(0, t) = 0, U_4(l, t) = 0, U_4(x, 0) = \varphi(x)$$

$$\frac{\partial U_4(x, 0)}{\partial t} = 0$$

ملاحظة (4)

يمكن تعميم ذلك على دالة بأكثر من متحولين طريقة الأمواج المنتشرة (علامة دلامبير). سوف نبدأ بدراسة طرق تشكيل حلول المسائل الحدية لمعادلات النمط الزائدي لوتر لانهائي وذي الشروط الابتدائية التالية:

$$\left. \begin{aligned} U_{tt} - a^2 U_{xx} &= 0 \\ U(x, 0) &= \varphi(x) \\ U_t(x, 0) &= \psi(x) \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

لنحول المعادلة (10) (الأولى) إلى الشكل القياسي وفق المعادلة المميزة فنجد:

$$d x^2 - a^2 d t^2 = 0$$

$$\rightarrow (d x - a d t)(d x + a d t)$$

$$\Rightarrow (d x - a d t) = 0 \quad , \quad (d x + a d t) = 0$$

أي:

$$\frac{dx}{dt} = a \Rightarrow x = at + c_1$$

$$\frac{dx}{dt} = -a \Rightarrow x = -at + c_2$$

فإذا افترضنا متحولين جديدين.

$$\varepsilon = x + at \quad \eta = x - at$$

تتحول المعادلة (10) إلى الشكل $U_{\varepsilon\eta} = 0$

لتكامل بالنسبة للمتحول ε فنجد:

$$U_{\varepsilon} = f^*(\eta) U_{\eta}(\varepsilon, \eta)$$

لتكامل بالنسبة للمتحول η فنجد:

$$U(\varepsilon, \eta) = \int f^*(\eta) d\eta + f_1(\varepsilon)$$

$$U(\varepsilon, \eta) = f_2(\eta) + f_1(\varepsilon) \quad (11)$$

حيث $f_1(\varepsilon), f_2(\eta)$ دوال الوسيطين ε, η على الترتيب.

وكل منهما يقبل التفاضل مرتين وبالعكس إذا تحقق الشرط فإن $U(\varepsilon, \eta)$

المحددة بالعلاقة (11) تكون حل للمعادلة $U_{\varepsilon\eta} = 0$.

إذا عدنا إلى المتحولات القديمة:

فإن الدالة : $U(x, t) = f_2(x - at) + f_1(x + at)$

تعد حلاً للمعادلة التفاضلية: $U_{tt} = a^2 U_{xx}$

لنعيّن $f_2(\eta), f_1(\xi)$ بدلالة $\varphi(x), \psi(x)$, نجد حسب الشروط:

$$\begin{cases} U(x, 0) = f_1(x) + f_2(x) = \varphi(x) \\ U_t(x, 0) = -a f_2'(x) + a f_1'(x) = \psi(x) \end{cases} \quad (12)$$

وحسب تكامل العلاقة (12) نجد:

$$\begin{aligned} f_2(x) - f_1(x) &= \varphi_1(x) \\ f_2(x) - f_1(x) &= \frac{1}{a} \int_0^x \psi(\alpha) d\alpha + c \end{aligned}$$

حيث c, x_0 ثوابت ويجمع المساواتين السابقتين ثم طرحهما نجد:

$$\begin{cases} f_1(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) + \frac{1}{2a} \int_0^x \psi(\alpha) d\alpha + \frac{c}{2} \\ f_2(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) - \frac{2}{2a} \int_0^x \psi(\alpha) d\alpha + \frac{c}{2} \end{cases} \quad (13)$$

وبذلك نكون قد حددنا الدالتين $f_1(x), f_2(x)$ بدلالة الدالتين φ, ψ علماً بأن (13) يجب أن تتحقق من أجل أي قيمة لمتحول مستقل لهذا نعوض في $U(x, t)$ عن $f_1(x), f_2(x)$ فنجد:

$$U(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \left[\int_{x-at}^{x+at} \psi(\alpha) d\alpha - \int_{x_0}^{x_0+at} \psi(\alpha) d\alpha \right]$$

$$= \frac{1}{2} \left[\varphi(x+at) + \varphi(x-at) + \frac{1}{a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\alpha) d\alpha \right] \quad (14)$$

وهي علاقة دلامبير .

ملاحظة (5):

مما سبق وجدنا حل للمعادلة (المسألة المطروحة) وهذا يثبت وحدانية الحل.

المعنى الفيزيائي:

إن الدالة $U(x, t)$ المعروفة كما يلي:

$$U(x, t) = \frac{1}{2} \left[\varphi(x+at) + \varphi(x-at) + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\alpha) d\alpha \right]$$

وهي علاقة تعبر عن عملية انتشار موجه الانزياح الابتدائي والسرعة الابتدائية وعندما تكون لحظة البدء $t = t_0$ فإن $U(x, t_0)$ تعطي المقطع الجانبي للوتر في تلك اللحظة وعند تثبيت $x = x_0$ نحصل على الدالة $U(x, t)$ التي تعبر عن الحركة في النقطة x_0 .

نلاحظ أن تراكب الموجتين: $f_1(x+at) + f_2(x-at)$

يمثل حل معادلة كوشي للوتر اللانهائي إحدى هاتين الموجتين تتجه
بمياً $f_1(x-at)$ والأخرى يساراً $f_2(x+at)$ وبهذا نحصل:

$$f_1(x+at) = \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(x-at)]$$

$$f_2(x-at) = \frac{1}{2} [\psi(x+at) + \psi(x-at)]$$

$$\psi(x) = \frac{1}{2a} \int_{x_0}^x \varphi(\alpha) d\alpha \quad \text{حيث:}$$

دراسة بعض الحالات الخاصة

1. السرعة الابتدائية معدومة والانزياح الابتدائي معلوم $\varphi(x)$ عندها

$$U(x,t) = \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(x-at)] \quad \text{يكون الحل:}$$

2. الانزياح الابتدائي معدوم والسرعة الابتدائية معلومة عندها يكون

$$u(x,t) = \frac{1}{2a} [\psi(x+at) - \psi(x-at)] \quad \text{الحل:}$$

3. السرعة الابتدائية غير معدومة وكذلك الانزياح الابتدائي عندها يكون

الحل:

$$u(x,t) = \frac{1}{2} \left[\varphi(x+at) + \varphi(x-at) + \frac{1}{a} [\psi(x+at) - \psi(x-at)] \right]$$

طريقة فصل المتحولات (طريقة فورييه)

إن طريقة فصل المتحولات أو طريقة فورييه من أكثر الطرق شيوعاً في حل المعادلات التفاضلية الجزئية وسوف نشرحها من أجل دراسة اهتزاز خيط مثبت من الطرفين.

ليكن المطلوب حل المعادلة التفاضلية الجزئية.

$$U_{tt} = a^2 U_{xx}$$

والمحقق للشروط الحدية :

$$U(x, t) = X(x) T(t)$$

وحيث إننا افترضنا أن كلا من الدالتين X, T تتبعان متحولاً وحيداً هو x ، t على الترتيب، نشق الدالة $U(x, t)$ مرتين و نعوض في المعادلة التفاضلية المفروضة فجد:

$$X'' T = \frac{1}{a^2} T'' X \Rightarrow \frac{X''}{X} = \frac{1}{a^2} \frac{T''}{T}$$

وبما أن كلا الطرفين يتبع متحولاً مستقلاً و هما متساويان لهذا يكون كل

$$\frac{X''}{X} = \frac{1}{a^2} \frac{T''}{T} = -\lambda, \quad \lambda > 0 \quad (15)$$

(سنرى لاحقاً أنه من أجل $\lambda \leq 0$ نحصل على الحل النافه)

من العلاقة (15) نجد:

$$X'' + \lambda X = 0$$

$$T'' + \sigma^2 \lambda T = 0$$

وكما نعلم من الشروط الحدية:

$$U(0, l) = X(0) T(l) = 0$$

$$U(l, t) = X(l) T(t) = 0$$

$$X(0) = X(l) = 0 \quad \text{أي:}$$

لأن $T(t) \neq 0$ (عند الحالة المعاكسة نحصل على الحل التافه).

ونتيجة تعيين $X(x)$ نصل لمسألة بسيطة وهي حساب القيم الذاتية أو شكل آخر المطلوب تعيين الوسيط λ من أجل إيجاد حل غير تافه للمسألة:

$$X'' + \lambda X = 0, \quad X(0) = X(l) = 0$$

تسمى قيم λ المعنية لهذه الحلول بالقيم الذاتية والدوال المقابلة لها دوال ذاتية (مثل هذه المسألة تسمى مسألة شتورم - ليوفيل).

الحالات المختلفة لقيم λ :

1. بفرض $\lambda < 0$ عندها يكون الحل العام للمعادلة: $X'' + \lambda X = 0$

$$X(x) = C_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + C_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x} \quad \text{من الشكل:}$$

وحسب الشروط الحدية: $C_1 = -C_2$; $X(0) = C_1 + C_2 = 0$

$$X(l) = C_1(e^{\alpha} - e^{-\alpha}) = 0 \quad ; \quad \alpha = l\sqrt{-\lambda}$$

$$C_1 = 0 \Rightarrow C_2 = 0 \quad \text{ومنه}$$

أي أننا حصلنا على الحل التافه وهو: $U(x,t) = 0, T(t) = 0$

2. من أجل $\lambda = 0$ في هذه الحالة يكون حل المعادلة:

$$X'' + \lambda X(x) = 0 \quad , \quad \lambda = 0$$

$$X(x) = C_1 x + C_2 \quad \text{من الشكل}$$

ومن الشروط الحدية:

$$X(0) = C_2 = 0 \quad ; \quad X(l) = C_1 l = 0$$

$$X(x) = 0 \quad \text{ومنه } C_1 = 0 \quad \text{أي}$$

وبالتالي نحصل على الحل التافه وهو: $U(x,t) = 0$

3. من أجل $\lambda > 0$ نجد:

$$X'' + \lambda X(x) = 0$$

ويكون الحل من الشكل: $X(x) = D_1 \cos \sqrt{\lambda} x + D_2 \sin \sqrt{\lambda} x$

ومن الشروط الحدية نجد: $X(0) = D_1 = 0$

$$X(l) = D_2 \sin \sqrt{\lambda} l = 0$$

$$\sin \sqrt{\lambda} l = 0 = \sin n\pi \Rightarrow \sqrt{\lambda} = \frac{n\pi}{l} \quad \text{ومنه}$$

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{l} \right)^2 \quad \text{أي:}$$

حيث n عدد صحيح أي هناك حلول غير تافهة وفق قيم λ_n وهذه القيم
بقابلها دوال X_n حيث

$$X_n = D_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

حيث D_n ثابت اختياري.

ليكن $l = D_n$ عند ذلك نحل على حلول للمعادلة:

$$T'' + \alpha^2 \lambda T = 0$$

$$T_n = A_n \cos \frac{n\pi}{l} at + B_n \sin \frac{n\pi}{l} at \quad \text{من الشكل}$$

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} U_n(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n X_n \quad \text{أي الحل المطلوب هو:}$$

أي أن :

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[A_n \cos \left(\frac{n\pi}{l} at \right) + B_n \sin \left(\frac{n\pi}{l} at \right) \right] \sin \frac{n\pi}{l} x \quad (16)$$

هو الحل العام .

$$U(x,0) = \varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} U_n(x,0) \quad \text{وحسب الشروط المفروضة:}$$

$$U(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin \frac{n\pi}{l} x = \varphi(x)$$

أي نشرنا الدالة $\varphi(x)$ وفق سلسلة جيوب لهذا يمكن تعيين الثابت A_n كما يلي:

$$A_n = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx$$

من الشرط الثاني نجد: $U_l(x,0) = \psi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\partial U_n}{\partial t}(x,0)$

$$\psi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n\pi}{l} aB_n \sin \frac{n\pi}{l} x$$

أي أن $\psi(x)$ أيضاً ينشر وفق سلسلة جيوب لهذا يمكن تعيين الثابت

$$\frac{n\pi}{l} aB_n = \frac{2}{l} \int_0^l \psi(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \quad \text{كما يلي:}$$

$$B_n = \frac{2}{n\pi} \int_0^l \psi(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \quad \text{أو}$$

أي أننا عينا كل الثوابت A_n, B_n والحل أصبح جاهزاً وفق سلسلة لانتهائية (16). فإذا كانت السلسلة (16) متقاربة وجد الحل وإلا لا يوجد حلول وهذا طبعاً يعتمد على شروط نشر فورييه للدالتين $\varphi(x), \psi(x)$.

ملاحظة (7):

يمكننا مناقشة طريقة حل معادلة تفاضلية جزئية غير متجانسة ومن

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} + f_0(x) \quad \text{المرتبة الثانية كما يلي:}$$

ولتكن الشروط الابتدائية والحدية من الشكل:

$$U(x, 0) = \varphi(x) \quad ; \quad U_t(x, 0) = \psi(x)$$

$$U(0, t) = U_1 = cte$$

$$U(l, t) = U_2 = cte$$

ويكون الحل كما يلي :

$$U(x, t) = U(x) + v(x, t)$$

حيث $U(x)$ يمثل حالة الاستقرار للوتر المعروفة وفق المعادلة

$$a^2 U_{xx}(x) + f_0(x) = 0 \quad (\text{الشروط})$$

أما الدالة $v(x, t)$ فتُمثل حالة الانزياح عن الحالة المستقرة وهي تحقق

$$U_{tt} = a^2 U_{xx} \quad \text{المعادلة المتجانسة.}$$

$$v(0, t) = 0 \quad , \quad v(l, t) = 0 \quad \text{بالشروط}$$

$$v(x, 0) = \varphi(x) \quad , \quad \varphi(x) = \varphi(x) - U(x)$$

$$\varphi_t(x, 0) = \psi(x)$$

(أي الدالة $v(x, t)$ هي الحل السابق).

يمكننا أيضاً مناقشة المسألة ذاتها إذا لم يكن هناك شروط ابتدائية.



الفصل العاشر

المعادلات ذات النمط المكافئ

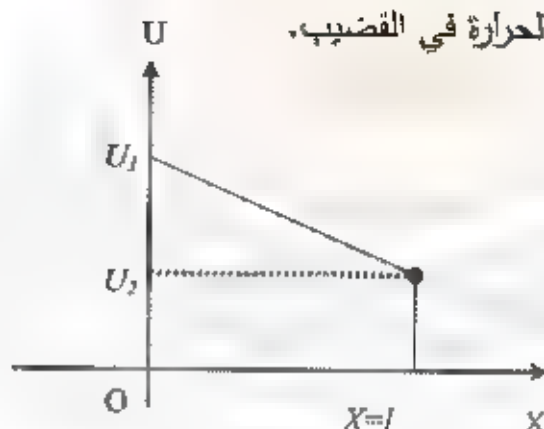
عند دراسة عمليات الإيصال الحراري والانتشار الحراري تصادفنا معادلات تسمى معادلات النمط المكافئ وأبسط أشكالها هو الشكل:

$$U_y = U_{xx} \quad , \quad y = a^2 t$$

مسائل تؤدي إلى معادلات ذات نمط مكافئ:

أ. مسألة انتشار الحرارة بشكل خطي

ندرس حالة قضيب متجانس طوله / معزول حرارياً من جوانبه ورقيقاً بشكل كاف لتكون الحرارة واحدة في أي مقطع عرضي للقضيب. والشكل التالي يوضح انتشار الحرارة في القضيب.



فإذا كانت U_1 و U_2 درجتى الحرارة عند طرفى القضيب فإن دستور

$$U(x) = U_1 + \frac{U_2 - U_1}{l} x$$

انتشارها الخطي هو :

إن الحرارة تجري من الطرف الأكثر (سخونة) حرارة إلى الطرف الأقل سخونة وكمية الحرارة السارية خلال مقطع مساحته S في واحدة الزمن

$$Q = -k \frac{\partial u}{\partial x} S$$

تعطى وفق القانون التجريبي التالي :

حيث k عامل التوصيل الحراري الذي يعتمد على مادة القضيب ولقد اصطلح على اعتبار التدفق الحراري موجباً إذا كانت الحرارة تنتقل باتجاه تزايد x .

إن عملية انتشار الحرارة في قضيب توصف بواسطة دالة $U(x, t)$ التي تعبر عن درجة الحرارة في النقطة x وفي اللحظة t .

لنبحث عن المعادلة المناسبة لهذه العملية وقيل ذلك لنحدد القوانين الفيزيائية المحددة لعملية الانتشار هذه.

1. قانون فوريه:

في حالة كون الحرارة على القضيب غير متجانسة فإن انتشار الموضع ذات الدرجة الأدنى وتكون كمية الحرارة السارية في المقطع ذي العاصلة

$$dQ = q S dt$$

وخلال الزمن dt هي المساواة :

$$q = -k(x) \frac{\partial u}{\partial x} \quad \text{حيث}$$

كثافة التدفق الحراري وهذه الكثافة تساوي كمية الحرارة السارية في وحدة الزمن خلال مساحة قدرها 1 cm^2 ويمكن فهم هذه الكمية وفق العلاقة:

$$Q = \int_1^2 dq = -S \int_1^2 k \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) dx \quad (17)$$

وعندما يكون القضيب غير متجانس فإن المعامل k يكون تابعاً لـ x أي شكله $k(x)$.

2. معلوم في علم الحرارة أن كمية الحرارة اللازمة لرفع درجة حرارة جسم ما متجانس بمقدار Δu هي

$$Q = C \cdot m \cdot \Delta u = s \cdot \rho \cdot V \cdot \Delta u$$

حيث C تمثل السعة الحرارية النوعية و m كتلة الجسم و ρ كثافته و V حجمه.

ويمكننا الحصول على علاقة تكاملية لكمية الحرارة Q لكتلة محددة

$$Q = \int_{x_1}^{x_2} C \rho V \Delta u(x) dx \quad (18) \quad \text{كما يلي:}$$

3. من المعلوم أنه يحدث امتصاص لانتشار الحرارة داخل القضيب (مثل حالة مرور تيار كهربائي أو نتيجة تفاعلات كيميائية.. الخ)، نفرض أن $k(x, t)$ هي الدالة الممثلة لكثافة الحرارة المنبعثة من النقطة x .

في اللحظة t وخلال فترة dt تنبعث حرارة من القطعة ذات الطول dx تساوي:

$$dQ = S F(x, t) dx dt$$

$$\Rightarrow Q = S \int_{t_1}^{t_2} \int_{x_1}^{x_2} I'(x, t) dx dt \quad (19)$$

حيث Q هي الحرارة المنبعثة من الجزء (x_1, x_2) خلال الفترة (t_1, t_2) .
فإذا استعنا بالعلاقات (17), (18), (19) وقانون حفظ الطاقة يمكننا كتابة:

$$\int_{t_1}^{t_2} \left[k \frac{\partial u}{\partial x}(x, \tau) \right]_{x=x_2} - \left[k \frac{\partial u}{\partial x}(x, \tau) \right]_{x=x_1} d\tau$$

$$+ \int_{x_1}^{x_2} \int_{t_1}^{t_2} F(x, \tau) d\epsilon d\tau = \int_{x_1}^{x_2} [c\rho(u(x, t_2) - u(x, t_1))] dx$$

وهي الصورة التكاملية لمعادلة التوصيل الحراري وللحصول على الصورة التفاضلية نقتصر أن نقبل التفاضل مرتين بالنسبة للمتحول x ومرة واحدة بالنسبة للمتحول t (بعملية التفاضل قد نخسر بعض الحلول ولكن في حالتنا هذه هذا غير موجود) فنجد:

$$\left[\left[k \frac{\partial u}{\partial x}(x, \tau) \right]_{x_2} - \left[k \frac{\partial u}{\partial x}(x, \tau) \right]_{x_1} \right] \Delta t +$$

$$I'(x_4, t_4) \Delta x \Delta t = [c\rho(u(x, t_2) - u(x, t_1))]_{x=x_3} \Delta x$$

وباستخدام نظرية التزايد المحدودة نحصل على:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \left[k \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) \right]_{x=x_2}^{x=x_3} \Delta x \Delta t + F(x_n, t_n) \Delta x \Delta t &= \\ &= \left[C \rho \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) \right]_{x=x_3}^{x=x_4} \Delta x \Delta t \end{aligned}$$

حيث $t_3, t_4, t_5, x_3, x_4, x_5$ نقط وسطية في الفترة (x_1, x_2) ، (t_1, t_2) على الترتيب. و بعد الاختصار على $\Delta x, \Delta t$ نجد ما يلي :

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial u}{\partial x} \right) \Big|_{x=x_2}^{x=x_3} + F(x, t) \Big|_{t=t_3}^{t=t_4} = C \rho \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=t_3}^{t=t_4}$$

وبالانتقال إلى الزيادات نجد:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial u}{\partial x} \right) + F(x, t) = C \rho \frac{\partial u}{\partial t} \quad (20)$$

بعض حالات خاصة

1 . القضيب متجانس عندها تكون C, ρ, k ثوابت وتأخذ

المعادلة (20) الشكل :

$$U_t = a^2 U_{xx} + f(x, t)$$

$$a^2 = \frac{k}{C \rho} \quad , \quad f(x, t) = \frac{F(x, t)}{C \rho} \quad \text{حيث}$$

يسمى a^2 معامل التوصيل الحراري وإذا انعدمت مصادر الحرارة
عندها نحصل على المعادلة:

$$U_t = a^2 U_{xx}$$

2. إذا اعتمدت مصادر الحرارة فقط على درجة الحرارة عندها يخضع
التبادل الحراري لقانون نيوتن (التبادل مع الوسط المحيط) وتكون كمية
الحرارة التي يفقدها القضيب في وحدة الأطوال ووحدة الزمن من الشكل:
 $F_0 = h(u - \theta)$ حيث $\theta(x, t)$ درجة حرارة الوسط المحيط و h معامل
التبادل الحراري وبذلك تكون كثافة مصادر الحرارة هي:

$$F = F_1(x, t) - h(u - \theta)$$

حيث $F_1(x, t)$ هي كثافة مصادر الحرارة الأخرى وإذا كان القضيب
متجانساً فإن معادلة التوصيل الحراري مع التبادل الحراري الجانبي تأخذ
الصورة:

$$U_t = a^2 U_{xx} - \alpha U + f(x, t)$$

حيث $\alpha = \frac{h}{C\rho}$ و $f(x, t)$ دالة معلومة.

3. وأخيراً إذا درست حالة التوصيل الحراري خلال فترة زمنية كبيرة فإن
هذه المعادلة تصبح معادلة شبه خطية.

ب . معادلة انتشار الغازات

في حالتنا هذه عندما يكون الوسط (الوسط الغازي) غير متجانس التركيز فإن الانتشار يتم من المنطقة ذات التركيز الأعلى إلى المنطقة ذات التركيز الأدنى (و الشيء نفسه يمكن أن يحدث في المحاليل غير متجانسة التركيز).

لنتكن لدينا أنبوبة مجوفة أو مملوءة بمادة مسامية مع افتراض تركيز للغاز في مقطع الأنبوبة في أي لحظة هو تركيز واحد. عندئذ فإن عملية الانتشار يمكن وضعها بالدالة $U(x, t)$ التي تعبر عن التركيز في المقطع x في اللحظة الزمنية t (هذا التركيز يتبع x).

وحسب قانون فرنست تكون كثافة الغاز المتسرب خلال المقطع x وفي الفترة Δt محققة للمساواة :

$$dQ = -D \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) S dt = W S dt$$

$$W = -D \frac{\partial u}{\partial x} \quad \text{حيث}$$

و أن D معامل الانتشار و S سطح (مسامه) المقطع $W(x, t)$ كثافة التدفق الانتشاري وهي تساوي كتلة الغاز المتسربة في وحدة الزمن خلال وحدة المساحة ووفقاً لتعريف التركيز فإن كمية الغاز في الحجم V تكون

محقة للمساواة : $Q = U \cdot V$

من هنا يمكننا أن نحصل على تغيير كتلة الغاز في منطقة الأنبوب المحددة بـ (x_1, x_2) عندما يتغير التركيز بـ Δu كما يلي:

$$\Delta Q = \int_{x_1}^{x_2} C(x) \Delta U \cdot S \cdot dx$$

حيث $C(x)$ معامل المسامية، وتكون معادلة توازن كتلة الغاز من تلك المنطقة خلال الفترة (t_1, t_2) هي:

$$S \int_{x_1}^{x_2} \left[D(x_2) \frac{\partial u}{\partial t}(x_2, t) - D(x_1) \frac{\partial u}{\partial t}(x_1, t) \right] dt$$

$$S \int_{x_1}^{x_2} C(x) [u(x, t_2) - u(x, t_1)] dx$$

وبمناقشة مشابهة لما سبق في الفقرة السابقة نحصل على:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(D \frac{\partial u}{\partial x} \right) = C \frac{\partial u}{\partial t}$$

وهي معادلة انتشار الغازات وهي كما نرى مشابهة لمعادلة التوصيل الحراري (بانعدام مصدر المادة وانعدام الانتشار عند جدار الأنبوبة).

ج . انتشار الحرارة في الفراغ

يمكننا اعتبار الدالة $U(x,y,z,t)$ دالة معبرة عن درجة الحرارة في نقطة $M(x,y,z)$ في الفراغ في اللحظة t وتكون هذه الدالة إشارة مميزة لانتشار الحرارة في الفراغ فإذا كان الوسط غير متجانس حرارياً نشأ تدفق حراري من المناطق الأعلى درجة إلى المناطق الأقل درجة.

لنفترض $d\sigma$ سطح صغير يحيط بنقطة ما (ξ, η, ζ) من الفراغ وليكن \hat{n} شعاع الناظم على هذا السطح إن كمية الحرارة التي تخترق السطح $d\sigma$ خلال واحدة الزمن يعبر عنها وفق قانون فورييه

$$W_p d\sigma = (W \cdot n) d\sigma = -k \frac{\partial u}{\partial n} d\sigma \quad \text{بما يلي :}$$

بشكل آخر يمكن أن يعبر عن هذه الكمية بقانون فورييه

$$\vec{W} = k \text{grad } u$$

حيث W هي كمية شعاعية تمثل التدفق كثافة التدفق الحراري وسوف نعتمد في دراستنا على كون الوسط متشابه وأن k كمية معلومة.

ليكن V حجماً محدداً بالسطح S إن معادلة التوازن الحراري للحجم V خلال الفترة $t_1 = t_2$ تكتب على الصورة:

$$\iiint_V C\rho[U(M,t_2) - U(M,t_1)] dV_M =$$

$$\int_0^2 dt \iint_S W n d\sigma + \int_0^2 dt \iiint_V F(M, t) dv_M \quad (21)$$

هذه الصورة تعبر عن قانون حفظ الحرارة في الحجم V خلال الفترة dt والذي يقول أن كمية الحرارة في الحجم V خلال dt تنتج بسبب تدفق الحرارة خلال السطح S (الحد الأول من الطرف الأيسر) وكذلك من كمية الحرارة المنبعثة من الحجم V خلال الفترة dt نتيجة مصادر الحرارة حيث $M(\xi, \eta, \epsilon)$ نقطة $dv_M = d\xi d\eta d\epsilon$ و $C\rho$ السعة الحرارية لوحدة الحجم و W_n التدفق الحراري الناطمي، للانتقال من (21) إلى المعادلة التفاضلية نفرض $U(M, t)$ دالة تقلل التفاضل مرتين بالنسبة لـ M ومرة واحدة بالنسبة للمتحول t وأن هذه المشتقات مستمرة وحسب علاقة غوص أو

$$\iint_S W_n d\sigma = \iiint_V \operatorname{div} W dv \quad \text{مستراغرامسكي} ;$$

$$\iiint_V c\rho [U(M, t_2) - U(M, t_1)] dv_M \quad \text{فإن العلاقة (21) تصبح.}$$

$$\int_0^2 dt \left(\iiint_V \operatorname{div} W dv_M \right) + \int_0^2 dt \iiint_V F(M, t) dv_M dt$$

و بتطبيق نظرية القيمة الوسطى ونظرية التزايديات المحدودة للدوال ذات المتحولات الكثيرة نحصل على:

$$C\rho \frac{\partial U}{\partial t} \Big|_{M=M_1}^{M=M_2} \Delta t \cdot V = \left[-\operatorname{div} W \Big|_{t=t_2} + F \Big|_{t=t_2} \right] \Delta t \cdot V$$

حيث t_0, t_1, t_2 نقط وسطية من Δt و M_1, M_2, M_3 نقط من الحجم V نثبت $M(x, y, z)$ داخل مركز الحجم V ونجعل $\Delta t \rightarrow 0$ ونختصر على Δt .

$$\text{فنجد: } C\rho \frac{\partial u}{\partial t}(x, y, z, t) = -\text{div} W(x, y, z, t) + F(x, y, z, t)$$

نعوض عن $W = -k \overline{\text{grad } u}$ فنجد $C\rho U_t = \text{div}(k \overline{\text{grad } u}) + F$

$$\text{أو } U_t = a^2 (\nabla^2 U) + \frac{F}{C\rho} \quad (22)$$

حيث $a^2 = \frac{k}{c\rho}$ وهي معادلة انتشار الحرارة المطلوبة.

ملاحظة (8): من المفيد ملاحظة أن المعادلة (22) يمكن أن تطبق عليها شروط حدية وأبتدائية مختلفة.

طريقة فصل المتحولات والمعادلات ذات النمط المكافئ

لتكن المعادلة ذات النمط المكافئ: (23) $U_t = a^2 U_{xx} + f(x, t)$

حيث $0 < x < l$; $t > 0$

والشروط الابتدائية والحدية التالية: $0 < x < l$, $U(x, 0) = \varphi(x)$

$$U(0, t) = \mu_1(t) ; U(l, t) = \mu_2(t) \quad t > 0$$

لنبدأ بحل المسألة البسيطة (عند كون المعادلة متجانسة).

$$U_t = a^2 U_{xx} , \quad 0 < t < T \quad 0 < x < l \quad (24)$$

$$U(0, t) = U(l, t) = 0$$

لنفرض شكل الحل : $U(x, t) = X(x) \cdot T(t)$

نعوض في (24) فنجد : $\frac{1}{a^2} \frac{T''}{T} = \frac{X''}{X} = -\lambda$

حيث λ ثابت وبذلك نحصل على المعادلتين التاليتين :

$$X'' + \lambda X = 0 \quad (25)$$

$$T'' + a^2 \lambda T = 0 \quad (26)$$

ومن الشروط الحدية نجد : $X(0) = X(l) = 0$

وكما مر معنا سابقاً فإن حل المعادلة (25) يكون من الشكل :

$$X_n(x) = \sin \frac{n\pi}{l} x$$

حيث $\left(\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{l} \right)^2 \right)$ ويقابل هذا الحل حل للمعادلة (26) هو :

$$T_n(t) = C_n \cdot e^{-a^2 \lambda_n t} \sin \frac{n\pi}{l} x$$

ومنه يكون حل المعادلة (26) : $(27) \quad U(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n e^{-a^2 \lambda_n t} \sin \frac{n\pi}{l} x$

ومن أجل $t = 0$ نجد : $U(x, 0) = \varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n \sin \frac{n\pi}{l} x$

وحسب نظرية نشر فورييه نجد أن : $C_n = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx$

إن المعادلة (27) هي حل للمعادلة ذات النمط المكافئ (23) .

الفصل الحادي عشر

المعادلات ذات النمط الناقصي

بعد البحث عن عمليات مستقرة نلاحظ أنه مهما اختلفت الطبيعة الفيزيائية لهذه العمليات (اهتزازات، توصيل حراري، انتشار غازات) فإننا نصل بالنتيجة إلى معادلات ذات نمط ناقصي وأكثر هذه المعادلات شيوعاً هي معادلة لابلاس

$$\nabla^2 U = 0 \quad (28)$$

مسائل يؤول حلها لمعادلة لابلاس

أ - المجال الحراري المستقر : لقد وحدا سابقاً أن المعادلة الناتجة عن دراسة مجال حراري مستقر (معادلة التوصيل الحراري) هي من الشكل :

$$U_t - a^2 \nabla^2 U = 0 \quad (29)$$

$$a^2 = \frac{k}{c\rho}$$

وعندما تكون العملية مستقرة (أي لا تعتمد على الزمن) فإن توزع الحرارة لا يتعلق بالزمن أي $U_t = 0$ ومنه نحصل على $\nabla^2 U = 0$ معادلة لابلاس، وإذا وجدت مصادر حرارة أخرى فإننا نحصل (بالاستقرار) على العلاقة :

$$\nabla^2 U = -f, \quad f = \frac{P}{k} \quad (30)$$

حيث F كثافة المصدر الحراري و k معامل التوصيل الحراري ونحصل على معادلة (30) تسمى معادلة بواسون.

ليكن المطلوب تعيين دالة $U(x, y, z)$ (درجة الحرارة) المحففة داخل حجم T المعادلة:

$$\nabla^2 U = -f(x, y, z)$$

بشروط حدية من أحد الأشكال التالية:

$$1. U = f_1 \text{ على السطح } \Sigma^* \text{ المحيط بـ } T.$$

$$2. \frac{\partial u}{\partial x} = f_2 \text{ على السطح } \Sigma^*.$$

$$3. \frac{\partial u}{\partial t} + h(u - f_3) = 0 \text{ على السطح } \Sigma^*.$$

حيث h, f_3, f_2, f_1 دوال معروفة ، و $\frac{\partial u}{\partial x}$ المشتقة الناعمية للدالة U

على السطح Σ^* .

تطبيقات (2):

في الحالة الأولى نسمي المسألة مسألة ديبرليه وفي الحالة الثانية والثالثة تسمى المسألة مسألة نيمان.

ب. كمون المسائل : كمون التيار المستقر أو المجال الكهربائي المتوازن... الخ .

مثال :

ندرس مسألة التيار الجهدى للمسائل دور مصادر خارجية:

بفرض T حجم محدود بسطح موجه Σ ويحوي تياراً مستقراً لمسائل غير قابل للانضغاط كثافته ρ وسرعته $V(x,y,z)$ وإذا كان هذا التيار كمونى (محافظ) فإن سرعته V تحقق .

$$V = - \text{grad } \phi$$

حيث ϕ دالة سلمية تسمى كمون السرعة وعند انعدام المصادر أي كان الحقل V لولياً

$$\text{div } V = 0$$

أي:

فإن ϕ يكون توافقى (كمون السرعة).

ليكن لدينا تيار مستقر (محافظ) ذو كثافة حجمية $j(x,y,z)$ فإذا انعدمت المصادر الحجمية للتيار في الوسط فإن:

$$\text{div } j = 0$$

وإذا كان E هو المجال الكهربائى المحدد بوساط كثافة التيار وفق قانون

$$E = \frac{j}{\lambda}$$

أوم بالعلاقة :

حيث λ الناقلية في الوسط والعملية تتم بشروط الاستقلال ويكون ضمن

هذه الشروط المجال E محافظاً أي: $E = - \text{grad } \varphi$

حيث يمكننا كتابة $j = - \lambda \text{ grad } \varphi$

وبذلك نجد: $\nabla^2 \varphi = 0$

أي أن جهد التيار (كمون التيار) يحقق معادلة لابلاس.

يمكننا أيضاً دراسة المجال الكهربائي للشحنات المستقرة أي المحققة

للمساواة: $\text{rot } E = 0$

ومنه حسب التحليل الشعاعي يمكننا أن نكتب أن:

$$E = - \text{grad } \varphi$$

حيث φ هو كمون الحقل.

يفرض $\rho(x,y,z)$ الكثافة الحجمية للشحنات الموجودة في الوسط (بفرض

أن عامل نفوذية الوسط يسوي 1) فنجد حسب القانون الرئيسي في

الكهرباء الديناميكية.

$$\iiint_V E_g d\tau = 4\pi \sum q_i = 4\pi \iiint_T \rho dT$$

حيث T حجم ما و S سطح يحيط بالحجم T وأما $\sum q_i$ فهي مجموع

الشحنات داخل T وحسب قانون غاوس. أوستراغرادسكي

$$\iint_{\Sigma} E_n ds = \iiint_V \operatorname{div} E d\tau$$

فإننا نحصل على $\operatorname{div} E = 4 \pi \rho$

وإذا عوضنا عن $E = - \operatorname{grad} \varphi$ نجد: $\nabla^2 \varphi = - 4 \pi \rho$

أي أن الكمون الكهربائي في هذه الحالة يحقق معادلة بواسون.

وعند انعدام الشحنات ($\rho = 0$) فإن φ تحقق معادلة لابلاس.

بعض حلول معادلة لابلاس:

تشكل حلول معادلة لابلاس ذات التماثل الكروي أو الأسطواني المعتمد على متحول واحد أهمية خاصة.

إن حل معادلة لابلاس في الشكل $U = U(r)$ (ذا التماثل الكروي) يتحدد من المعادلة التفاضلية.

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dU}{dr} \right) = 0$$

ويتكامل هذه المعادلة نحصل على: $U = \frac{C_1}{r} + C_2$

وباختيار مناسب للتوابت C_1, C_2 نحصل: $U = \frac{1}{r}$

والدالة هذه تسمى عادة الحل الأساسي لمعادلة لابلاس.

وعندما تكون الدالة معينة أسطوانياً ومتعلقة فقط بالمتحول r أي:

$$U = U(\rho)$$

فإن الحل يكون من الشكل : $U = C_1 \ln \rho + \rho_2$

وباختيار مناسب للثوابت نجد : $V_0 = \ln \frac{1}{\rho}$

وتسمى الدالة أيضاً بالحل الأساسي لمعادلة لابلاس في المستوي (بمتحولين مستقلين).

❖ ملاحظات:

إن الدالة $U = \frac{1}{r}$ معينة في كل الفراغ عدا في نقطة المبدأ فتصبح لا نهائية وبدقة مناسبة يمكن أن نركز الشحنة النقطية e في نقطة الأصل

ونحصل على الكمون عندها: $U = \frac{e}{r}$

بنفس الطريقة يمكن أن تكون الدالة $V_0 = \ln \frac{1}{\rho}$ محققة لمعادلة لابلاس

وبدقة مناسبة يمكن تحقق هذه الحصة عندما $\rho = 0$ ويكون لدينا:

$$U = 2e_1 \ln \frac{1}{\rho}$$

حيث e_1 كثافة الشحنة في واحدة الطول، و نهايتين الدالتين أهمية خاصة عند دراسة الدوال التوافقية.

طريقة تحويل لابلاس في حل المعادلات التفاضلية الجزئية

عند تطبيق تحويل لابلاس على التابع المجهول $U(x, t)$ نحصل على تابع جديد وسيطى للرمز له بـ $U(x, S)$ ، وذلك بعد استبدال المتحول t بحدود التكامل في تحويل لابلاس، ولهذا فإن:

$$\begin{aligned} Lp\left[\frac{\partial u}{\partial x}\right] &= \int_0^\infty e^{-st} \frac{\partial u}{\partial x} dt \\ &= \frac{\partial}{\partial x} \int_0^\infty e^{-st} U(x, t) dt \\ &= \frac{\partial}{\partial x} U(x, S) = \frac{dU(x, S)}{dx} \\ Lp\left[\frac{\partial u}{\partial t}\right] &= S U(x, S) - U(x, 0) \\ Lp\left[\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}\right] &= S^2 U(x, S) - S U(x, 0) - \frac{\partial U}{\partial t}(x, 0) \\ &\Rightarrow Lp\left[\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}\right] = \frac{d^2 U(x, S)}{dx^2} \end{aligned}$$

هذا يعني أن المعادلة الناتجة هي معادلة تفاضلية عادية تابعها المجهول هو $U(x, S)$ من المفترض أننا نعلم حلها نطبق بعدها تحويل لابلاس العكسي على $U(x, S)$ فنحصل على الحل المطلوب $U(x, t)$.

سنوضح هذه الطريقة من خلال حل مسائل رياضية فيزيائية نموذجية.

أمثلة توضيحية:

لتكن الدالة $U(x, t)$ الممثلة لدرجة حرارة قضيب متجانس طوله يساوي الواحد محمول على محور السينات $(0, x)$.

إن المعادلة المحددة لهذه الحالة هي من الشكل: $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$

لتكن لدينا الشروط الحدية والابتدائية التالية: درجة الحرارة الابتدائية ثابتة وهي: $u = U(x, 0)$ في اللحظة $t = 0$ تؤثر على القضيب عند نهايته درجة حرارة هي $b = U(1, 0)$ وعند النهاية الأخرى تكون درجة الحرارة

$$\left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = 0 \quad \text{صفر أي:}$$

$$Lp[U(x, t)] = U(x, s) \quad \text{لنفترض أن}$$

$$Lp[U(1, t)] = U(1, s) \quad \text{وبملاحظة أن:}$$

$$= Lp[b] = \frac{b}{s}$$

$$Lp \left[\left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} \right] = \frac{dU(0, s)}{ds} = 0$$

$$SU(x, s) - u = \frac{d^2 U(x, s)}{dx^2} \quad \text{نطبق تحويل لابلاس فنجد:}$$

$$\frac{d^2 U}{dx^2} - SL = -u$$

ويحل المعادلة التفاضلية العادية: $U(x, S) = C_1 ch\sqrt{S}x + C_2 Sh\sqrt{S}x + \frac{a}{S}$

وحسب الشرط $\left. \frac{du}{dx} \right|_{x=0} = 0$ نجد : $C_2 = 0$

وحسب الشرط $Lp[U(1, t)] = \frac{h}{S}$

يكون لدينا : $\frac{h}{S} = C_1 Ch\sqrt{S}x + \frac{a}{S}$

أي : $C_1 = \frac{h+a}{Sch\sqrt{S}}$

نعوض في عبارة $U(x, S)$: $U(x, S) = \frac{a}{S} + \frac{(h+a)}{Sch\sqrt{S}} ch\sqrt{S}x$

ويأخذ التحويل المعاكس : $U(x, t) = a + (h+a) Lp^{-1} \left[\frac{ch\sqrt{S}x}{Sch\sqrt{S}} \right]$

ومنه يكون : (3.1) $U(x, t) = a + (h+a) \sum_{n=0}^{\infty} e^{st} \frac{Ch\sqrt{S}x}{Sch\sqrt{S}}$

ويحساب بواسط التبع $e^{st} \frac{Ch\sqrt{S}x}{Sch\sqrt{S}}$ نجد أن الأقطاب هي :

$$S=0, \quad S=S_n = -\frac{(2n-1)^2 \pi^2}{4} \quad (n=1, 2, \dots)$$

وبهذا نجد : $\text{Res} \left[e^{st} \frac{ch\sqrt{S}x}{Sch\sqrt{S}}, 0 \right] = 1$

$$\operatorname{Re} \left[e^{i\theta} \frac{\operatorname{Ch} \sqrt{S} x}{\operatorname{Sch} \sqrt{S}} \cdot S_0 \right] = \frac{4(-1)^n}{(2n-1)\pi} e^{\frac{(2n-1)^2 \pi^2}{4} t} \cos \frac{(2n-1)}{2} \pi x \quad (32)$$

نعوض (32) في العلاقة (31) :

$$U(x,t) = a + \frac{4(b-a)}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2n-1} e^{\frac{(2n-1)^2 \pi^2}{4} t} \cos \frac{(2n-1)}{2} \pi x$$

وهو الحل الموافق للمعادلة التفاضلية المعطاة .

المعادلات التفاضلية الجزئية بأكثر من متحول

لندرس مسألة اهتزاز غشاء مرر أو ما يسمى بالمعادلة الموجية ذات

البعدين لنفرض أن الغشاء المرر موجود في سطح مستوي Oxy

وبفرض $\Delta s \approx \Delta x \Delta y$ عنصر تعبر المساحة

يلاحظ أن القوى المؤثرة على القطع Δx , Δy هي $T \Delta x$, $T \Delta y$ على

الترتيب حيث T يمثل قوى التوتر في واحدة الأطوال ويتقريب مقبول فإن

زوايا الانحناء تكون صغيرة بشكل كاف لتستبدل جيوب تمامها بالواحد

وتكون المركبات الأفقية لهذه القوى متساوية ومتعاكسة مباشرة أي أن

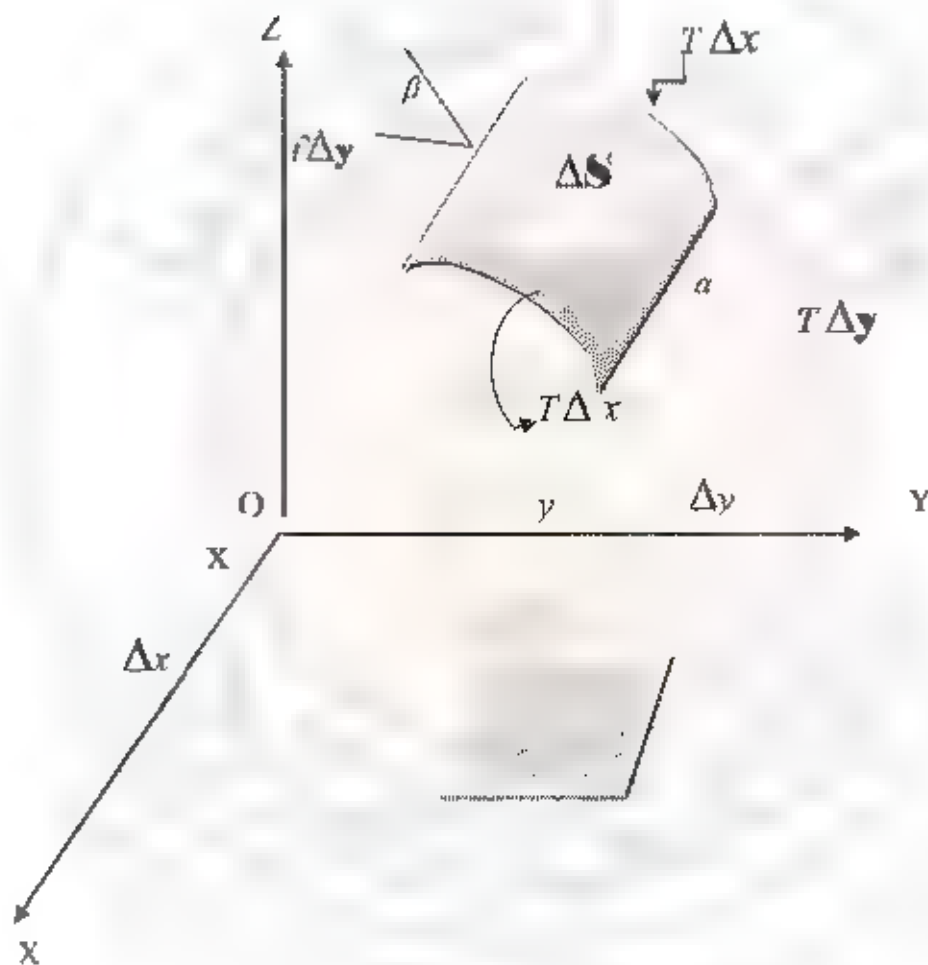
الحركة الأفقية معروفة ضمن تقريب مقبول، وأما المركبات الشاقولية

$$T \Delta y \sin \beta - T \Delta y \sin \alpha \quad \text{فهي:}$$

$$T \Delta y (\sin \beta - \sin \alpha) \approx T \Delta y (\operatorname{tg} \beta - \operatorname{tg} \alpha) \quad \text{والمحصلة تكون:}$$

$$= T \Delta y \left[\frac{\partial u}{\partial x}(x + \Delta x, y) - \frac{\partial u}{\partial x}(x, y_2) \right]$$

حيث $y + \Delta y > y_1$, $y_2 > y$



وتكون محصلة القوى المؤثرة شاقولياً على الطرفين الآخرين هي:

$$T \Delta x \left[\frac{\partial u}{\partial y}(x_1, y + \Delta y) - \frac{\partial u}{\partial y}(x_1, y) \right]$$

حيث $x + \Delta x > x_1$, $x_2 > x$ إن القوى المحصلة الشاقولية على الكتلة $\rho \Delta x \Delta y$ حسب قانون نيوتن تساوي:

$$\begin{aligned} & \rho \Delta x \Delta y \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - T \Delta y \left[\frac{\partial u}{\partial x}(x + \Delta x, y) - \frac{\partial u}{\partial x}(x, y) \right] \\ & + T \Delta x \left[\frac{\partial u}{\partial y}(x, y + \Delta y) - \frac{\partial u}{\partial y}(x, y) \right] \end{aligned}$$

وبالانتقال إلى النهايات $\Delta x \rightarrow 0$, $\Delta y \rightarrow 0$ نجد:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{T}{\rho} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

وهي المعادلة الموجية لاهتزاز غشاء مرن ذي بعدين.

تطبيقات (3):

استخدام الإحداثيات المختلفة في المعادلات التفاضلية الجزئية.

إن استخدام أنظمة الإحداثيات المختلفة تسهل في بعض الأحيان حل المسائل فمثلاً إذا كان الغشاء المهتز دائرياً عندها يسهل استخدام الإحداثيات القطبية التي نستخدم فيها التحويل التالي :

$$x = r \cos \theta, \quad y = r \sin \theta$$

فإذا فرضنا أن معادلة محيط الغشاء هي: $r = a$

حيث a ثابت، وكان المطلوب حل المعادلة التفاضلية الجزئية:

$$\nabla^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

فإن استخدام الشكل القطبي لهذه المعادلة وهو :

$$\nabla^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} \quad (33)$$

يسهل عملية الحل، وسنرى ذلك من أجل مسألة الغشاء الدائري ذو نصف القطر R .

إذا لاحظنا أن الحلول متناظرة قطرياً أي لا تتعلق بالإحداثي θ فإن المعادلة التفاضلية (33) تعود على الشكل:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} = a^2 \nabla^2 u = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} \right)$$

لأن $\frac{\partial u}{\partial \theta} = 0$ وعندما يكون الغشاء ثابتاً على محيط أي $r = R$ فإن

الشرط الحدي يصبح: $U(R, t) = 0$

وبفرض أن $\frac{\partial u}{\partial t} = F(r)$

فإننا نستطيع حل المعادلة الأخيرة بطريقة فصل المتحولات كما يلي:

نفرض أن شكل الحل هو:

$$U(r, t) = V(r) \cdot g(t)$$

نشتق ونعوض في المعادلة الأخيرة فنجد:

$$V(r) \cdot \frac{d^2 g}{dt^2} = a^2 \left[g(t) \frac{d^2 V}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dV}{dr} \right]$$

نقسم على $a^2 V g$ فنجد:

$$\frac{1}{a^2 g(t)} \frac{d^2 g(t)}{dt^2} = \frac{1}{V(r)} \left(\frac{d^2 V(r)}{dr^2} + \frac{dV(r)}{dr} \right)$$

نلاحظ أن الطرف الأول يتبع t والثاني r وهما متساويان أي كل منهما

ثابت لهذا نجد:

$$\left. \begin{aligned} \frac{1}{a^2 g(t)} \frac{d^2 g(t)}{dt^2} &= -k^2 \\ \frac{1}{V(r)} \left[\frac{d^2 V}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dV}{dr} \right] &= -k^2 \end{aligned} \right\} \quad (34)$$

بإصلاح المعادلتين (34) فنحصل على :

$$\Rightarrow \left. \begin{aligned} \frac{d^2 g}{dt^2} + k^2 a^2 g(t) &= 0 \\ \frac{d^2 V}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dV}{dr} + k^2 V(r) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (35)$$

لتغير المتحول كما يلي: $V = k r$

$$\frac{dV}{dr} = \frac{dV}{dr} \frac{dr}{dt} = k \frac{dV}{dr} \quad \text{فنجد:}$$

$$\frac{d^2 V}{dr^2} = \frac{d}{dr} \left(k \frac{dV}{dr} \right)$$

$$k \frac{d^2 V}{dr^2} \frac{dr}{dt} = k^2 \frac{d^2 V}{dr^2}$$

$$\frac{d^2 V}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dV}{dr} + V(r) = 0 \quad \text{نعوض ونصلح فنجد:}$$

وهذه المعادلة كما نعلم تقبل الحل من النوع:

$$V(r) = C_1 J_0(r) + C_2 Y_0(r)$$

حيث $Y_0(r), J_0(r)$ تابعاً ببسيل من النوعين الأول والثاني من المرتبة صفر، وبما أن الغشاء محدود فإن $Y_0(r) \rightarrow \infty$ عندما $r \rightarrow 0$ ولهذا يلزم أن يكون $C_2 = 0$ وإذا أخذنا $C_1 = 1$ نجد:

$$V(r) = J_0(r) = J_0(kr)$$

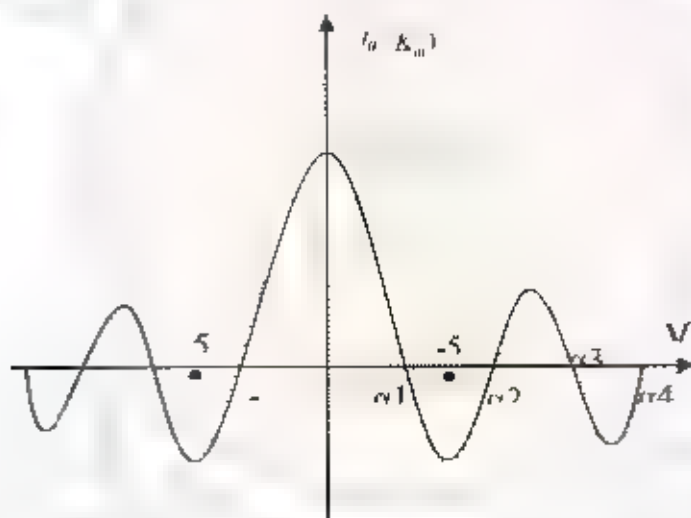
أي الحل: $U(r,t) = g(t) J_0(kr)$

وحسب الشرط $U(R,t) = 0$ نجد

$$U(R,t) = g(t) J_0(KR) = 0$$

يمكن تعيين $K = K_m = \frac{\alpha_m}{R}$ حيث α_m الأصفار الموجبة لـ $J_0(r)$.

$$V_m(r) = J_0(K_m r) = J_0\left(\frac{\alpha_m}{R} r\right) \quad \text{أي:}$$



معادلة لابلاس بالأبعاد الثلاث (نظرية الكمون)

من أهم المعادلات التفاضلية الجزئية معادلة لابلاس أي المعادلة:

$$\nabla^2 U = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial z^2}$$

ولقد أطلق الرياضيون اسم نظرية الكمون أو نظرية الجهد على حل هذه المعادلة ودعيت الدوال المحققة لها بالدوال التوافقية والتي تتميز بأن مشتقاتها الثانية مستمرة، لقد حلت هذه المسألة رياضياً بواسطة التحليل المركب وتابع بمحولتين وسوف نذكر بعض حلولها في التطبيقات الهندسية في أبحاث الجاذبية يعطى قانون نيوتن قوى الجاذبية بين كتلتين m, μ والبعد بينهما r كتابع \vec{F} ندرجه هو التابع: $U = g \cdot \frac{m\mu}{r}$ حيث g التسارع الأرضي و r يعطى كما يلي:

$$r^2 = (x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2$$

r بعد الكتلة الأولى عن الثانية ، ويسمى التابع $U(x, y, z)$ يكمون حقل الجاذبية وهو تحقق معادلة لابلاس أي: $\nabla^2 U = 0$ حيث $U = \frac{1}{r}$

وعند دراسة الشحس الكهربائية ذات الكثافة $\rho(x, y, z)$ الموزعة على منطقة R في الفراغ فإن الكمون يعطى: $U(x, y, z) = K \iiint_R \rho(x, y, z) dx dy dz$ حيث $k > 0$

والتابع $U = \frac{1}{r}$ حل لمعادلة لابلاس أي الكمون الكهربائي السابق حل

$$\nabla^2 u = K \iiint_R \rho \nabla^2 \left(\frac{1}{r} \right) dx dy dz \quad \text{لمعادلة لابلاس.}$$

وفي الكهرباء الساكنة تكون القوى المؤثرة هي قوى كولون المماثلة لقوى نيوتن وهذا يدل على أن كمون الحقل الناتج هو أيضاً حل لمعادلة لابلاس وهو توافقي أيضاً، كذلك الأمر في مسألة انتشار الحرارة المعادلة الأساسية من الشكل:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = c^2 \nabla^2 u$$

وعندما تكون الحرارة غير متغيرة بالزمن نحصل أيضاً على معادلة لابلاس، وفي التطبيقات الهندسية نحتاج لحل معادلة لابلاس على سطوح معينة محددة وضمن شروط حدية وإبتدائية معينة ولهذا نستخدم نظام الإحداثيات المنسب لشروط المسألة فإذا كان التناظر مركزياً تفضل الإحداثيات الكروية وإذا كان التناظر محورياً تفضل الإحداثيات الأسطوانية وهكذا. ولقد رأينا معادلة بيسيل في الإحداثيات القطبية ويمكن الحصول على معادلة ليجاندر في الإحداثيات الكروية.

مسائل محلولة

مثال (1):

أوجد حل المعادلة التفاضلية الجزئية:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = K \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad 0 < x < l, \quad t > 0$$

$$U(0, t) = 0, \quad t > 0 \quad \text{حيث:}$$

$$U(l, t) = 0, \quad t > 0$$

$$U(x, 0) = 0 \quad 0 \leq x < l$$

الحل: المعادلة المعطاة تفاضلية من النمط الزائدي .

وهي تمثل معادلة انتشار الحرارة على قضيب متجانس طوله l ضمن شروط تحقق الانتشار الحراري المتساوي على سطح القضيب.

لنحل المعادلة بطريقة فصل المتحولات أي نفرض أن الحل من الشكل:

$$U(x, t) = X(x) \cdot T(t)$$

$$\frac{X''}{X} = \frac{T'}{KT} = -\alpha^2 \quad \text{نبدل في المعادلة المفروضة فنجد:}$$

$$\alpha^2 X = 0 + X'' \quad \text{وهذا يعطي:}$$

$$T'' + \alpha^2 K T = 0$$

ومن الشروط الابتدائية والحدية نجد:

$$U(0, t) = X(0), \quad T(t) = 0$$

$$U(l, t) = X(l), \quad T(t) = 0$$

$$X(0) = 0, \quad X(l) = 0 \quad \text{وهذا يعطي:}$$

$$\alpha^2 X(x) = 0 + X''(x) \quad \text{مع المعادلة:}$$

$$\alpha x + B \sin \alpha x \quad X(x) = A \cos$$

وحسب الشروط نجد أن الثابت $A = 0$ وحسب الشرط الحدي الآخر نجد:

$$X(l) = B \sin \alpha l = 0$$

$$\sin \alpha l = \sin n \pi = 0 \quad \text{ومنه}$$

$$X_n(x) = B_n \sin \frac{n\pi}{l} x \quad \text{أي أن الحل هو:}$$

$$\alpha^2 K T = 0 + T'' \quad \text{وأما المعادلة الأخرى}$$

$$T(t) = C e^{-\alpha^2 K t} \quad \text{فحلها كما نعلم هو حل أسي من الشكل:}$$

$$T_n(t) = e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 K t} \quad \text{أي}$$

$$U_n(x, t) = X_n(x) \cdot T_n(t) \quad \text{ويكون الحل:}$$

$$U_n(x, t) = a_n e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 K t} \sin \frac{n\pi}{l} x, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$a_n = B_n C_n \quad \text{حيث}$$

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 t} \sin \frac{n\pi}{l} x \quad \text{ويكون الحل:}$$

$$U(x,0) = x = \sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin \frac{n\pi}{l} x \quad \text{وحسب الشروط الابتدائية نجد:}$$

والثابت a_n يتعين من نشر فورييه الفردي كما يلي:

$$a_n = \frac{2}{l} \int_0^l x \sin \left(\frac{n\pi}{l} x \right) dx = \frac{2l(-1)^n}{n\pi}$$

أي الحل المطلوب هو :

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{2}{l} \int_0^l x \sin \left(\frac{n\pi}{l} x \right) dx \right] e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 t} \sin \frac{n\pi}{l} x$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4(-1)^n}{n\pi} e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 t} \sin \frac{n\pi}{l} x$$

مثال (2):

حل للمعادلة التفاضلية الجزئية: $\frac{\partial u}{\partial t} = K \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$; $0 \leq x < 1$, $t > 0$

$$U(0,t) = 0 \quad , \quad U(1,t) = U_1 = \text{cte}$$

$$U(1,0) = x \quad 0 < x < 1$$

الحل : المعادلة المعطاه تفاضلية جزئية من النمط المكافئ ، نفرض:

$$U(x,t) = W(x,t) + \frac{U_1}{l} x$$

نبدل في المعادلة المفروضة فنجد:

$$\frac{\partial W}{\partial t} = K \frac{\partial^2 W}{\partial x^2}, \quad 0 < x < l, t > 0$$

$$W(0, t) = 0, \quad W(l, t) = 0$$

$$W(x, 0) = x - \frac{U_1}{l} x \quad 0 < x < l$$

وذلك اعتماداً على المثال (1)

ويكون الحل كما مر معنا في المثال السابق

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{2}{l} \int_0^l \left(x - \frac{U_1}{l} x \right) \sin \left(\frac{n\pi}{l} x \right) dx \right] e^{-\frac{K n^2 \pi^2}{l^2} t} \sin \frac{n\pi}{l} x + \frac{U_1}{l} x$$

مثال (3): حل المعادلة التفاضلية الجزئية:

$$\nabla^2 U(x,y) = 0 \quad 0 < x < a, \quad 0 < y < b$$

$$0 < x < a \quad U(x, 0) = x \quad \text{ضمن الشروط الحدية : } 0$$

$$\frac{\partial U}{\partial x}(0, y) = 0$$

$$U(x, b) = 0$$

$$\frac{\partial U}{\partial x}(a, y) = 0$$

الحل : المعادلة المعطاة تفاضلية جزئية من النمط التافضي .

وهي تمثل انتشار حرارة على مستطيل رقيق إبعاده a, b معزول من الطرفين ، حيث إن طرفه الأول درجة حرارته صفر والثاني محدد بدالة $f(x) = x$.

ليكن شكل الحل هو : $U(x, y) = X(x) \cdot Y(y)$ (36)

نبدل (36) في المعادلة المفروضة فنجد :

$$X'' - \lambda X = 0$$

$$Y'' + \lambda = 0$$

ومن الشروط الحدية $x=0, x=a$ نجد :

$$\lambda = -\alpha^2 \quad \alpha > 0$$

ومن أجل حل غير تافه . $\alpha^2 X = 0 + X''$

$$X'(0) = X'(a) = 0$$

ويكون الحل : $\alpha x + B \sin \alpha x \quad X(x) = A \cos$

ومن الشروط الحدية نجد أن : $B = 0$ و $\alpha = \frac{n\pi}{a}$ $n = 0, 1, 2, \dots$

$$X_n(x) = A_n \cos \frac{n\pi}{a} x \quad (37) \quad \text{ومنه}$$

أما حل معادلة Y فيكون من الشكل :

$$Y(y) = C \operatorname{ch} \alpha y + D \operatorname{Sh} \alpha y$$

وهي تكتب كما يلي:

$$Y(y) = E \operatorname{Sh} (y + F) \quad (38)$$

$$F = \operatorname{th}^{-1} \left(\frac{C}{D} \right) / \alpha \quad E = \sqrt{D^2 - C^2} \quad \text{حيث:}$$

ومن الشروط الحدية $Y(b) = 0$ نجد:

$$Y(b) = E \operatorname{Sh} \alpha (b + F) = 0$$

وهذا يؤدي

نعوض (37) و (38) في العلاقة (36) فنحصل على الحل:

$$U(x, y) = \frac{(b-y)}{b} \frac{a_0}{2} + \sum_n a_n \cos \frac{n\pi}{a} x \operatorname{Sh} \frac{n\pi}{a} (y-b)$$

انتهى بحمد الله .

المصطلحات العلمية

Negative orientation	اتجاه سالب
Positive orientation	اتجاه موجب
Weierstrass M-test	اختبار فايرشتراس
Comparison test	اختبار المقارنة
Ratio test	اختبار النسبة
Independence of path	استقلال عن المسار
Stereographic projection	اسقاط جغرافي
Analytic continuation	استمرار تحليلي
Anti-derivative	أصل المشتقة
Arg z	السعة الزاوية للعدد
Principal branch	الفرع الرئيسي
Principal value	القيمة الرئيسية
Imaginary axis	المحور التخيلي
Real axis	المحور الحقيقي
Extended Complex plane	المستوي المركب المغلق
Residue	باقي
Partition	تجزئة
Transformation	تحويل

المصطلحات العلمية

Translation transformation	تحويل خطي
Magnification transformation	تحويل دوراني
Linear transformation	تحويل شوارتز - كريستو
Rotational transformation	تحويل مزدوج الخطية
Schwartz-Christoffel transf	تدريج
Bilinear transformation	تدفق حراري
gradient	تدفق سائل
Heat flow	تطبيق (دالة)
Fluid flow	تقارب
Mapping	تقارب مطلق
Convergence	تقارب منظم
Absolute convergence	تقارب موضعي
Uniform convergence	تكامل
Pointwise convergence	تكامل المسار
Integral	تكامل مثلثي
Line Integral	تكامل معتل
Trigonometric Integral	جذر دالة
Improper Integral	جذر عدد مركب
Zero of a function	جذر من الدرجة m
Root of a complex number	جهد (طاقة)
Zero of order m	جهد كهربائي
Potential	جوار
Electrostatic potential	حاصل ضرب كوشي
Neighbor hood	حدود مجموعة
Cauchy product	حقل كهربائي
boundary of a set	حقل متجه
Electric field	حقل متجه غير دوراني
Vector Field	
Irrotational vector field	

المصطلحات العلمية

Conservative vector field	حقل متجه محافظ
loop	حلقة
Polygonal line	خط مضلع
Stream lines	خطوط التيار
Force lines	خطوط القوة
Local Properties	خواص موضعية
Circle of convergence	دائرة التقارب
Function	دالة
Stream function	دالة التيار
Sine function	دالة الجيب
Exponential function	دالة أسية
Analytic function	دالة تحليلية
Harmonic Function	دالة توافقية
Cosine function	دالة جيبسهم
Periodic function	دالة دورية
Inverse function	دالة عكسية
Entire function	دالة كلية
Multiple-valued function	دالة متعددة القيمة
Trigonometric function	دالة مثلثية
Conformal function	دالة مطابقة (مشتاتة)
Rational Function	دالة نسبية
one to one function	دالة واحد - ل واحد
velocity potential	سرعة الجهد
Argument	سعة زווية
Chauchy criterion	شرط كوشي
polar form	شكل قطبي
Image	صورة
De Moivre's formula	صيغة ديمويفر
Cauchy Integral formula	صيغة كوشي للتكامل

المصطلحات العلمية

Generalized Cauchy Integral formula	صيغة كوشي للتكامل العامة
Length of a Contour	طول كانتور
Pure Imaginary number	عدد تخيلي خالص
Real Number	عدد حقيقي
Complex Number	عدد مركب
branch	فرع
branch cut	فصل الفرع
chain rule	قانون السلسلة
Maximum Modulus Principle	قانون القيمة العظمى
L'Hopital rule	قانون لوبيتال
disc	قرص
closed disc.	قرص مغلق
open disc	قرص مفتوح
pole	قطب
simple pole	قطب بسيط
complex power	قوة مركبة
power	قوى
Cauchy Principal value	قيمة كوشي الرئيسية
Absolute value	قيمة مطلقة
contour	كانتور (مسار)
closed contour	كانتور مغلق
simple closed contour	كانتور مغلق وبسيط
open contour	كانتور مفتوح
positively oriented contour	كانتور موجب الاتجاه
polynomial	كثيرة حدود
infinity	لا نهاية (الرمز ∞)
Logarithm	لوغاريتم
Triangular Inequality	متباينة المثلث
Sequence	متتالية

Convergent sequence	متتالية تقاربية
Cauchy sequence	متتالية كوشي
vector	متجه
Equipotential	متساوية الجهد
Isothermal	متساوية الحرارة
Series	متسلسلة
Power series	متسلسلة القوى
Taylor series	متسلسلة تايلور
divergent series	متسلسلة تباعدية
Convergent series	متسلسلة تقاربية
Cauchy series	متسلسلة كوشي
Laurent Series	متسلسلة لورانت
Maclaurin Series	متسلسلة ماكلاورين
geometric series	متسلسلة هندسية
Connected	مترايط
Continuous	متصل
Domain	مجال
Domain of definition	مجال تعريف الدالة
Simply connected domain	مجال مترابط ترابطاً بسيطاً
Multiply connected domain	مجال متعدد الترابط
partial sum	مجموع جزئي
sum of a series	مجموع متسلسلة
unbounded set	مجموعة غير محدودة
Bounded set	مجموعة محدودة
closed set	مجموعة مغلقة
open set	مجموعة مفتوحة
Range of function	مدى الدالة
Conjugate	مرافق
Harmonic Conjugate	مرافق توافقي
Complex conjugate	مرافق مركب
Derivative	مشتقة
Laplace Equation	معادلة لابلاس

المراجع العلمية

المراجع باللغة العربية و الانكليزية

- 1 Boas; Invitation to Complex Analysis, Random House 1987.
2. Churchill R., Brown J.W.; Complex variable and Applications, 4th. Ed. Mc Graw-Hill Inc. Book comp. 1984 London.
- 3 Fisher, S.D., Complex Variables, Wadsworth Inc. 1986, Calif. Belmont.
4. Lang, S.; Complex Analysis, Addison-Wesley pub. comp. Inc. 1977, London.
5. Mathews, J.H.; Basic Complex Variables for Mathematics and Engineering, Allyn and Bacon, 1982, Boston.
6. Rudin, W; Real and Complex Analysis, Mc Graw-Hill comp. 3rd Ed. 1986 N.Y.
7. Dennis G. Zill , Patrick D. Shanahan. /A first course in complex analysis with applications /. Includes indexes . ISBN 0-7637-1437-2, 2003.
8. د محمود كنكت ، مبادئ التحليل المركب ، دار ومكتبة الهلال ، بيروت 2003 .
9. د. عرار معروف الشايب ، رياضيات /4/، منشورات جامعة دمشق 2010 .

اللجنة العلمية:

- الأستاذ الدكتور عبد الباسط الخطيب
- الأستاذ المساعد الدكتور نظير هلال
- الأستاذ المساعد الدكتور عماد فتّاش

المدقق اللغوي :

- الأستاذ الدكتورة سكينة موعد

حقوق الطبع و الترجمة و النشر محفوظة لمديرية الكتب والمطبوعات





